

NEWTONI
PRINCIPIA
PHILOSOPHIÆ,
CUM COMMENTARIO PERPETUO.

Vol 298
n 166

NEW YORK

PRINTED

PHILADELPHIA

FOR THE AUTHOR

PHILOSOPHIÆ NATURALIS PRINCIPIA

MATHEMATICA.

AUCTORE

ISAACO NEWTONO, EQ. AURATO.

Perpetuis Commentariis illustrata, communi studio
PP. THOMÆ LE SEUR & FRANCISCI JACQUIER

*Ex Gallicanâ Minimorum Familiâ,
Matheſeos Profeſſorum.*

TOMUS SECUNDUS.



GENEVÆ,

Typis BARRILLOT & FILII Bibliop. & Typogr.

M D C C X L.

ILLUSTRISSIMÆ
SOCIETATI REGALI
A
SERENISSIMO REGE
CAROLO II.
AD PHILOSOPHIAM PROMOVENDAM
FUNDATÆ,
ET
AUSPICIIS
SERENISSIMI REGIS
GEORGII II.
FLORENTI,

COMMENTARIUM PERPETUUM IN HUNC
CELEBERR. IS. NEWTONI TRACTATUM
D. D. D.

Thomas LE SEUR & *Franciscus* JACQUIER.

THE UNIVERSITY OF

THE STATE OF

A

THE UNIVERSITY OF

CAROLINA

THE UNIVERSITY OF

FUNDATION

THE UNIVERSITY OF

A

THE UNIVERSITY OF

GEORGE

THE UNIVERSITY OF

THE UNIVERSITY OF

D. D.

THE UNIVERSITY OF

MONITUM.

ALtera tandem PRINCIPIORUM MATHEMATICORUM Pars in lucem prodit. De motibus corporum in medio resistente agitur potissimum in hoc secundo NEWTONI Libro, rem difficultatis plenam norunt omnes; ita tamen nostra studuimus accommodare commentaria ut iis qui in primi Libri lectione eâ quâ par est diligentia & attentione fuerint versati, facilia planaue omnia futura esse speremus. Nec satis nobis fuit præclara Clariss. Autoris inventa explicare, nos ipsi quoque usu didicimus nonnulla interdum invenire quæ huc & illuc in nostris commentariis inferere ausumus. Sed quod maximum est hujusce operis decus & ornamentum, nova quamplurima doctissimi EULERI problemata quæ in egregio Mechanices Opere leguntur, addidimus. Nostros etiam abundè locupletant commentarios pretiosa monumenta quibus *Acta Eruditorum* Lipsiensia exornarunt Clariss. Viri JOANNES & DANIEL BERNOULLIUS. Silentio tandem prætermittendus non est Illustriss. doctissimusque POLENUS cujus elegans de Logarithmicæ constructione epistola, nonnullaque de motu aquarum experimenta nobis plurimum pro-

M O N I T U M.

profuere. Sed longè majora sunt quam verbis exprimi possint, de hoc universo opere Clariss. Viri JOAN. LUDOVICI CALANDRINI merita qui eâdem quam primi Libri initio laudavimus diligentia indefessâque curâ huic secundæ parti invigilavit.

Reprehendendum multis fortassè videbitur quod oblatam frequenter occasionem quasi è manibus dimittentes, Celeberrimas Philosophorum controversias vel omninò omittamus vel leviter duntaxat perstringamus; Verùm sciant eum fuisse NEWTONI scopum à quo ne latum unguem maximè vellemus discedere, ut ingeniosa quoque Systematum commenta è physicâ eliminaret atque profligarèt; Nos itaque à Philosophicis litibus maximè averfi, altercationes summo studio declinavimus. Tot insuper nova his de rebus scripta quotidie circumferuntur ut justis operis molem excederet hic secundus Liber, si recentiora explicare aggrederemur Philosophorum placita.

Hanc secundam laboris nostri partem benignè excipiant mathematicarum disciplinarum Candidati, tertiamque tandem & ultimam anno proximè futuro expectent.

Romæ in Regio Conventu SSæ. Trinitatis.

Anno 1740.

D. E.



D E
DE MOTU
CORPORUM
LIBER SECUNDUS.

S E C T I O I.

(*) *De motu corporum quibus resistitur in ratione velocitatis.*

(*) L E M M A

generales resistentiæ notiones exponens.

1. Non potest corpus in medio fluido moveri atque in illud agere, quin ex fluidi reactione vim seu resistentiam aliquam patiatur. Vis illa resistentiæ, proportionalis est decremento motûs quod dato
Tom. I I.

tempore generat, & illius directio directioni mobilis semper opposita est (per mot. Leg. 2. & 3.) Quapropter datâ corporis massâ, resistentia est ut velocitatis decrementum quod dato tempore producit; datâ enim mobilis massâ, motûs decrementum est ut decrementum velocitatis (6. Lib. 1.).

2. Vis resistentiæ quam momento quolibet temporis experitur corpus est ut motûs decrementum directæ & temporis mo-
A men.

mentum inverse. Nam resistentia dato temporis momento est ut motus decrementum directè (1) & dato motus decremento est inverse ut momentum temporis quod motus decrementum generatur. Si enim subduplo vel subtriplo temporis momento, idem motus incrementum vel decrementum generetur, vis generans dupla aut tripla est.

3. Hinc datâ corporis massâ, resistentia est ut velocitatis decrementum directè & momentum temporis inverse.

4. Quoniam directio vis resistentiæ, directioni mobilis contraria est (1), corpus solâ vi insitâ in medio resistente motum, per rectam lineam continuò fertur, quod etiam evenire debere manifestum est, si corpus vi quâlibet acceleratrice vel retardatrice, secundum vel contrâ directionem motus insitui urgeatur.

5. Resistentia considerari potest tanquam vis retardans & cum vi gravitatis quâ corporum ascendentium motus perpetuò minuitur conferri. Vis enim resistentiæ sicut vis gravitatis infinitè parva est, si conferatur cum vi illâ quâ corpus motu finito cietur, seu quâ spatium finitum finito tempore describit. Nam si resistentiæ quam omni temporis momento patitur corpus, vis esset finita, sive ejusdem generis cum vi finitâ corporis motu finito acti, infinita multitudo resistentiarum momentanearum finito quovis tempore producta, totum corporis motum finito quolibet exiguo tempore extingueret, quod est contrâ hyp., quâ supponimus corporis motum tempore aliquo finito in medio resistente perseverare.

6. Hinc corporis in medio resistente moti velocitas finita per spatium infinitè parvum, atque etiam tempore infinitè parvo æqualis censi potest, neglecto nimirum infinitè parvo velocitatis decremento.

7. JAM verò resistentia corporum in fluidis, cæteri paribus, oritur partim ex tenacitate, partim ex frictione, & partim ex reactione partium in mediis, tresque sunt celebriores circa hujus resistentiæ legem hypotheses, quarum Mathematicæ consequentias Newtonus hoc libro exponit. 1^a. Hypothesis resistentiam ponit velocitati corporis dati proportionalem, secundâ velocitatis quadrato, & tertiâ partim velocitati, & partim velocitatis quadrato. Præterea cum experi-

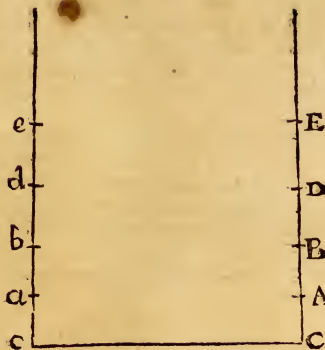
mentis sit cognitum partem quamdam resistentiæ fluidorum uniformem esse, considerandæ sunt quatuor aliæ hypotheses, in quarum primâ resistentia fingatur uniformis; in secundâ partim uniformis & partim velocitati proportionalis; in tertiâ partim uniformis & partim ut quadratum velocitatis, & in quartâ denique partim uniformis, partim ut velocitas, & partim ut velocitatis quadratum. Prima ex his quatuor hypothesibus nihil habet difficultatis, cum uniformis resistentia considerari possit tanquam gravitas constans cum motum ascendens corporis retardat; quâ de re satis actum est lib. 1. tres verò quæ sequuntur hypotheses non ægrè referri plerumque possunt ad determinationes motuum quas aliæ priores hypotheses (de quibus ab initio actum est.) suppeditant, quod deinceps ostendemus.

8. Si medium in quo corpus movetur perfectè fluidum sit, hoc est, partibus consistit optimè lævigatis nullâque tenacitate coherentibus, quæ proinde vi cuicumque illata cedant, & cedendo facillimè moveantur inter se, sola ea consideranda est resistentia quæ ex mediis reactione ortum ducit, estque illa ut densitas mediis & quadratum velocitatis mobilis dati conjunctim. Hæc enim resistentia (per motus leg. 2. & 3. lib. 1.) est ut quantitas motus dato tempusculo communicati; sed datâ mobilis velocitate, quantitas motus communicati est ut quantitas fluidi tempusculo dato movenda, hoc est, ut densitas mediis; datâ autem mediis densitate, quantitas motus communicati est ut quantitas fluidi dato tempusculo dimovenda, & ut velocitas quâ quantitas illa fluidi movetur conjunctim, & quantitas fluidi dato tempusculo dimovenda velocitati mobilis proportionalis est, corpus enim duplo velocius altero, duplo majus spatium in fluido percurrent, sicque duplo pluribus particulis occurret. Quare datâ densitate mediis, resistentia est ut quadratum celeritatis mobilis, atque adeò si neque fluidi densitas, neque mobilis celeritas data sit, erit resistentia ut mediis densitas & quadratum velocitatis conjunctim, atque hæc est resistentia quæ ortum ducit ab inertia particularum fluidi quas corpus motum è loco dimoveret & quæ in velocioribus motibus sola ferè observatur.

9. Altera resistentia quæ ex tenacitate

partium fluidi uniformis nascitur, constans est, ^{quod} idem est, temporis momentis proportionalis, eamque in tardissimis motibus sensibilem faciunt experimenta. Si enim partium fluidi cohesio sit ubique eadem, vi quâdam determinatâ opus est ut partes illæ separentur, corporique transitum præbeant, quâcumque demum velocitate illud feratur, & ideo vis illa resistentiæ cum vi gravitatis uniformi, quæ corporis ascendenti motum retardat, conferri potest. Nam corpora duo similia & æqualia cum pari velocitate è locis C & c per lineas CE, ce, ad rectam Cc normales projiciantur, & in locis æquæ altis A & a, B & b, D & d &c. æqualem patiantur resistentiam; corpus quidem C resistentiam experiatur à vi gravitatis constante (quæ in locis A, B, D, E, &c. tantum agat) oriundam, corpus verò c resistentiam ex tenacitate datâ, vi illi gravitatis æquali, in locis tantum a, b, d, &c. reagentem ortam; in spatiis verò intermediis AB & ab, BD & bd, &c. nullum sit motibus obstaculum; dum corpora perveniunt in A & a, æqualem habent velocitatem, & deinde victis æqualibus in A & a obstaculis, pari adhuc velocitate per spatia minimè resistentia AB & ab, feruntur; & simili modo, ob æquales resistentias in locis B & b per spatia BD & bd simul moventur, & ita deinceps eandem semper velocitatem in locis æquæ altis habent. Minuantur jam æqualia illa spatia AB & ab, BD & bd, &c. & eorum numerus augeatur in infinitum, ut vis gravitatis & resistentiæ, actio vel reactio continua reddatur, & corpora duo eandem ubique resistentiam patientur, & in locis æquæ altis eandem velocitatem habebunt. Quare resistentia quæ ex fluidi tenacitate ortum ducit, potest cum vi gravitatis uniformis comparari, licet medii tenacitas in corpus quiescens (quod quidem vi gravitatis semper urgeretur) agere nullo modo possit.

10. In fluidis igitur tenacitate aliquâ præditis, resistentia est partim uniformis, partim velocitatis quadrato proportionalis (8. 9.).



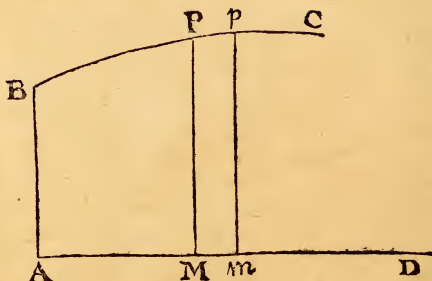
11. L E M M A. In quâcumque resistentiæ hypothesi, corporis tam in medio resistente quam in vacuo moti velocitas finita in singulis locis est ut elementum spatii descripti directè & momentum temporis quo describitur inversè. Velocitas enim uniformis est ut spatium quodcumque descriptum directè & tempus quo id spatium describitur inversè. In medio autem sive resistente sive vacuo velocitas per spatium infinite parvum æqualis est (6.).

12. Coroll. 1. Hinc temporis momentum est ut momentum seu elementum spatii directè & velocitas inversè; momentum verò spatii ut velocitas & momentum temporis conjunctim.

13. Coroll. 2. Si igitur velocitas dicatur v , spatium descriptum s , tempus quo descriptum est t erit $v = \frac{ds}{dt}$, $v dt = ds$ & $dt = \frac{ds}{v}$, sumptisque fluentibus S. $v dt = s$, & $t = S. \frac{ds}{v}$.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

14. Coroll. 3. Si ita descripta fuerit curva BPC ut ejus applicata MP, mp, axi AD, normales, exponant velocitatem v , & abscissæ à puncto fixo A sumptæ AM, Am tempus t , erectumque sit perpendicularum AB curvæ occurrens in B, area ABPM exponit spatium tempore t descriptum. Sit enim applicata pm, prior PM infinitè propinqua, & erit $Mm = dt$, adeoque areæ ABPM elementum $Mppm = v dt = ds$ (11) & proinde area ABPM = $S. v dt = s$. Recta AD dicatur linea temporum & curva BPC linea celeritatum. Eodem modo si abscissæ AM exponeret spatium descriptum s & applicata MP velocitatem inversam, ita ut esset $AM = s$, & $MP = \frac{1}{v}$, area ABPM exponeret tempus quo spatium AM descriptum est; esset enim $Mppm = \frac{ds}{v} = dt$, & hinc area ABPM = $S. \frac{ds}{v} = t$.



15. LEMMA. Si corpus datæ massæ solâ vi infusâ in medio resistente moveatur, decrementum velocitatis, erit ut resistentia & momentum temporis conjunctim. Incrementum verò spatii erit ut velocitatis & velocitatis decrementum directè & resistentia inversè. Datâ enim corporis massâ, resistentia est ut velocitatis decrementum directè & momentum temporis inversè (2) ideoque decrementum velocitatis est ut resistentia & momentum temporis conjunctim. Quod erat 1^{um}. Sed incrementum spatii est ut velocitatis & momentum temporis conjunctim (12) momentum verò temporis est ut decrementum velocitatis directè & resistentia inversè (2); Quare incrementum spatii est ut velocitatis & illius decrementum directè & resistentia inversè. Quod erat 2^{um}.

16. Coroll. 1. Hinc resistentia est ut velocitas & illius decrementum directè ac spatii incrementum inversè, & velocitas in suum decrementum ducta, est ut resistentia & incrementum spatii conjunctim.

17. Coroll. 2. Quare si spatium dicatur s , tempus t , velocitas v , resistentia r , erit $rdt = -dv$, & $rds = -v dv$.

18. LEMMA. Si corpus datæ massæ in medio resistente urgeatur vi centripetâ in directione motûs corporis agente; corpore ascendente, erit velocitatis decrementum ut momentum temporis & summa vis centripetæ & resistentiæ conjunctim. Et velocitas in suum decrementum ducta erit ut incrementum spatii & summa vis centripetæ & resistentiæ conjunctim.

At corpore descendente, velocitatis incrementum erit ut momentum temporis, & differentia inter vim centripetam & vim resistentiæ conjunctim. Et velocitas in suum incrementum ducta, erit ut incrementum sive elementum spatii & differentia inter vim centripetam ac resistentiam conjunctim.

Resistentia enim considerari potest tanquam vis continuè retardans (5) & vis centripeta corporis ascendentis motum etiam retardat, ideoque vis tota retardatrix est summa ipsa vis centripetæ & resistentiæ, dum corpus ascendit; sed vis retardatrix in temporis momentum ducta est ut decrementum velocitatis quod producit (2); ergo corpore ascendente, decrementum velocitatis est ut temporis momentum & summa vis centripetæ ac resistentiæ conjunctim. Quod erat 1^{um}.

Sed momentum temporis est ut incrementum sive elementum spatii directè & velocitas inversè (12). Quare si corpus ascendat decrementum velocitatis est ut elementum spatii & summa vis centripetæ ac resistentiæ directè, & velocitas inversè, adeoque velocitas in suum decrementum ducta est ut elementum spatii & summa vis centripetæ ac resistentiæ conjunctim. Quod erat 2^{um}.

Descendente corpore vis centripeta magis

tum corporis accelerat dum resistētia retardat, & ideo si vis centripeta major sit vi resistētia, excessus vis centripetæ superā resistētiā est vis tota accelerans; Si vis centripeta minor est vi resistētiā, vis tota retardans erit excessus resistētiæ sūperā vim centripetam. Quare differentia temporis ināxiā & vim centripetam in casu ut incrementum ducta erit in primo cundo casu, ut illius decremētū, & in ferat 3^{um}. Sed momentum temporis quod elementum spatii directē & velocitas inversē (12), quare velocitas in suum elementum (sive incrementum sit sive decremētum) ducta, est ut elementum spatii, & differentia inter vim centripetam ac resistētiā conjunctim. Quod erat 4^{um}.

19. Coroll. 1. Unde si vis centripeta dicatur g , resistētia r , spatium s , tempus t , velocitas v erit pro corporis ascensu $g dt + r dt = -dv$, & $g ds + r ds = -v dv$; & pro corporis descensu, si vis centripetæ vi resistētiæ sit major $g dt - r dt = dv$, & $g ds - r ds = v dv$; at si vis centripetæ vi resistētiæ sit minor $r dt = g dt = -dv$, & $r ds - g ds = -v dv$.

20. Coroll. 2. Si in his formulis ponatur $r=0$, mutabuntur illæ in formulas, quibus motus corporis in medio non resistente determinatur. Quâ ratione motus corporis in medio resistente conferri possunt cum ejusdem motibus in medio non resistente.

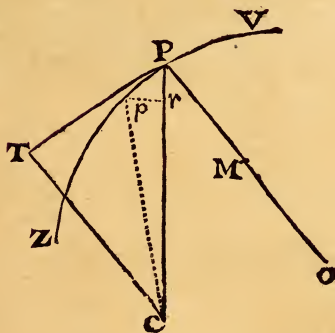
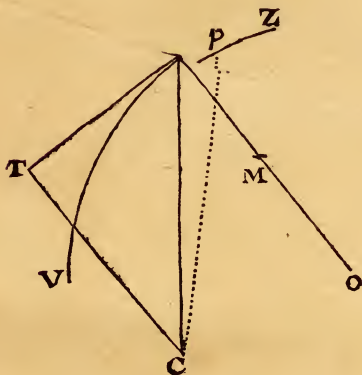
21. Coroll. 3. Si corpore descenden-
te, resistētia vi centripetæ æqualis fuerit,
corporis celeritas æqualibus manet; nam
in formulis $gd:rd=dv$, & $rdt-gdt$
 $=-dv$, positâ $g=r$, fit $dv=0$, hoc est,
velocitatis incrementum vel decrementum
nullum.

22. Coroll. 4.

Si corpus in linea recta AC vi centripeta urgeatur ad punctum datum C, & de loco dato A sursum vel deorsum projiciatur cum velocitate data in medio resistente, & spatium AP quod ascendendo vel descendendo describit tempore t di-

catur s , data AC dicatur b , & tam in ascensu quam in descensu scribatur $CP = x$, atque in ascensu $x - b = s$, & $dx = ds$, in descensu $b - x = s$, & $-dx = ds$; si loco ds substituitur ipsius valor in formulis coroll. 1. (19) erunt illæ pro ascensu $gdx + rdx = -vds$, & pro descensu $gdx - rdx = -vds$, quarum una in alteram abit, mutato signo \pm vel $-$, quantitati r prefixo.

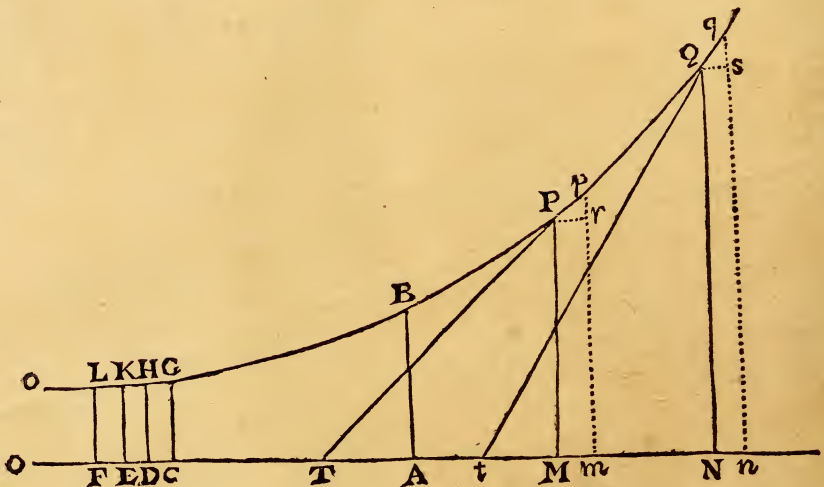
22.



23. LEMMA. Si corpus vi quâlibet centripetâ follicitatum curvam VPZ in medio resistente aut etiam in vacuo describat, visque centripetâ in loco quovis P dividatur in vires duas, quarum altera directionem habeat PO tangenti PT per P ductâ normalem, altera directionem cum tangente congruentem, quadratum velocitatis cor-

A. 3.

poris.



32. Defin. Sit linea recta NAO secundum quam feratur perpendicularis MP motu uniformi & sibi parallelo, dum in ea perpendicularis MP mobile P velocitate variabili movetur secundum hanc Legem, ut ejus velocitas sit semper proportionalis distantiae ejus a recta NAO, curva ab illo puncto P descripta dicetur Logarithmica vel Logistica.

Linea N-A-O secundum quam perpendicularis PM motu uniformi & fibi parallelo fertur, dicitur *Axis Logarithmica*, & lineæ PM, QN perpendiculares in Axem sunt ejus ordinatæ.

Si quædam ex ordinatis Logarithmicæ, ut AB, sit æqualis unitati, punctum axeos A cui infilit cenfetur abfciffarum origo, & abfciffæ à parte AM fumptæ, funt pofitivæ, à parte AO negativæ & abfciffa pertines ad ordinatam AB five ad unitatem eft ipfum o.

Coroll. 1. Differentiæ quamminimæ ordinatarum Logarithmicæ æqualibus temporibus genitæ, sunt ut illæ ordinatæ.

In quovis enim puncto Logarithmicæ velocitatis axi perpendicularis quâ ordinatæ crescunt vel decrescunt, est ordinatæ proportionalis (ex Def.), sed durante tempusculo infinitè parvo illa velocitas uniformis est censenda, & æqualibus tempusculis incrementa vel decrementa linearum sunt ut velocitates uniformes quibus generantur.

ergo incrementa vel decrementa ordinatarum h. e. earum differentiarum æqualibus tempusculis genitæ sunt ut illæ ordinatæ.

Coroll. 2. *Sint ordinatæ quævis P M, Q N, dicantur duæ aliæ ordinatæ p m, q n ipsi quamproximæ & ab iis æqualiter distantes, p m & q n erunt prioribus ordinatis proportionales: Velocitas enim quæ ordinata motu sibi parallelo fertur est uniformis, ideoque eodem tempore ordinata P M ad p m perveniet ac Q N ad q n ob æquales distantias, ergo, per Cor. I. differentie ordinatarum P M & Q N dum per uniant ad p m & q n erunt iis ipsis ordinatis proportionales, sed adjectis vel detractis iis differentiis à lineis P M & Q N fiunt ordinatæ p m, q n, & adjectis vel detractis ex terminis rationis cuiusvis, correspondentibus terminis rationis ipsi æqualis non mutatur prio ratio, ergo ordinatæ p m & q n erunt inter se ut P M ad Q N, & etiam alternando P M : p m = Q N : q n.*

Coroll. 3. Si fumantur in axe puncta C, D, E, F ad distantias æquales & quamminimas, in iisque punctis erigantur ordinatæ, illæ ordine confluentem Progressionem Geometricam. Nam quia ex Hyp. ordinatæ GC & HD, HD & KE sunt quamproximæ & æquales distantes, est per Corollarium præcedens $GC:HD = HD:KE$, eadem ratione est $HD:KE = KE:LF$, sicque deinceps, unde liquet ordi-

ordinatas GC:HD:KE:LF &c. esse in progressionem Geometricâ.

33. Theor. I. Sumantur in axe Logarithmicâ quatuor puncta, ita ut duo priora æque à se mutuo distent ac duo posteriora, ordinatæ in iis punctis erectæ erunt in proportionem Geometricâ.

Et si sumantur in axe quolibet puncta æque distantia ordine continuo, ordinatæ iis insistentes erunt in progressionem Geometricâ.

Sumantur in axe duo puncta quævis A & E, & alia duo H & K talia ut sit AE=HK, eriganturque in illa puncta ordinatæ AL, EP, HS, KT; dico illas ordinatas fore in proportionem Geometricâ.

Dividatur tam AE quam HK, in partes infinitè parvas æquales inter se, totidem erunt divisiones in utroque intervallo, erigantur in illa puncta ordinatæ, fient duæ progressionem Geometricâ, in quibus totidem erunt termini & rationes terminorum successivorum æquales erunt, quia ordinatæ in utraq; progressionem æqualiter distant; Ergo ex æquo, primus terminus A L prioris progressionis erit ad EP ultimum terminum ejus progressionis, ut HS primus terminus alterius progressionis ad ejus ultimum terminum KT. Q. E. D.

Et si sumantur in axe plura puncta æque distantia ordine continuo sibi succedentia, ordinatæ in iis punctis erectæ erunt in progressionem Geometricâ: Probat ut in Cor. 3. defin.

Coroll. E converso, si in lineâ quâvis sumantur plura puncta, æque distantia ordine continuo, & in iis erigantur perpendiculares quæ sint in progressionem Geometricâ, Logarithmicâ aliqua per earum perpendicularem extremitates transibit.

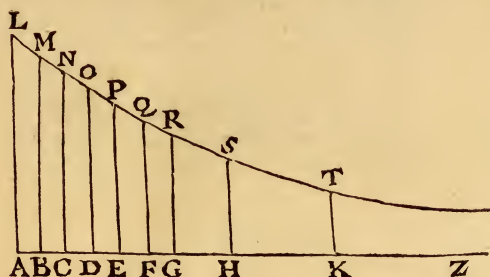
Sint enim A, D, G &c. ea puncta æque distantia dividanturque eorum intervalla in partes æquales quamminimas, totidem erunt in quovis intervallo, assumantur mediæ proportionales inter perpendiculares AL & DO, DO & GR, &c. tot quot sunt divisionum puncta, & in singulis punctis erigantur perpendiculares iis mediis proportionalibus ordine sumptis æquales; Denique curva tangat tam perpendiculares datas AL, DO, GR quam hæcæ medias, dico eam curvam esse Logarithmicam.

Facile enim liquet ex naturâ progressionum, quod cum sit AL:DO=DO:GR &c. & totidem mediæ proportionales assumantur

inter AL & DO, quot assumuntur inter DO & GR, sicque deinceps, formari progressionem continuam constantem ex omnibus illis perpendicularibus tam datis quam inventis, ideo quamlibet ex illis, ut

LIBER
SECOND.
SECTIO I.

33.



AL, esse ad sibi proximam BM, ut alia quævis DO, est ad proximam PE, unde dividendo, est AL ad suam differentiam à proximâ, ut est etiam DO ad suam differentiam à proximâ, ideoque perpendicularem proximarum differentiarum erunt ubique eis perpendicularibus proportionales; Evanescentibus ergo punctorum in axe sumptorum intervallis, & perpendicularibus ad vicinas æquali ubique celeritate latis & æquali tempusculo (ob æqualitatem intervallorum), velocitates quibus crescunt vel decrescunt perpendiculares erunt iis ipsis perpendicularibus proportionales; Ergo (ex definitione Logarithmicâ) ea curva quæ tanget eas perpendiculares erit Logarithmica.

34. Theor. II. Abscissæ axis Logarithmicæ, sunt Logarithmi ordinarum in earum extremo insistentium. Ferantur hinc inde ab origine axis partes æquales quamminimæ, in extremo singularum erigantur ordinatæ, illæ omnes ordinatæ constituent progressionem Geometricam inter cujus terminos occurrat unitas, earum vero abscissæ erunt in progressionem Arithmeticâ propter partium in axe sumptarum æqualitatem, & abscissæ quæ unitati respondet est o; Jam autem cum termini progressionis Arithmeticæ inter quos est o ita aptantur terminis progressionis Geometricæ ut o respondeat unitati & reliqui termini sibi respondeant, tum termini progressionis Arithmeticæ sunt Logarithmi terminorum correspondentium

B

pro-

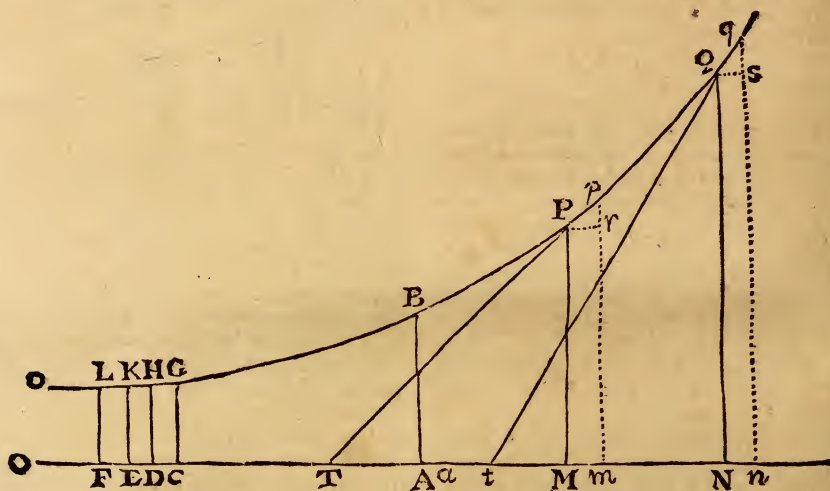
DE MOTU
CORPO-
RUM.

progressionis Geometricæ; Ergo abscissæ Logarithmicæ, sunt Logarithmi ordinatarum correspondentium.

Coroll. 2. *Portio axis quæ interceptitur inter duas Ordinatas est Logarithmus rationis quæ intercedit inter illas Ordinatas.* Quotiens enim duarum quantitatum exprimit rationem quæ inter illas intercedit, & differentia Logarithmorum earum quantum, est logarithmus quotientis earum, sed abscissæ sunt Logarithmi ordinatarum, & portio axis quæ interceptitur inter duas ordinatas est differentia abscissarum sive

Logarithmorum ad eas ordinatas pertinentium, ergo illa portio est Logarithmus quantitatis quæ exprimit rationem quæ inter Ordinatas intercedit.

Coroll. 2. *Si dentur duarum aut plurium quantitatum Logarithmi, & à puncto dato rectæ alicujus sumantur longitudines eis Logarithmis æquales, & in earum extremo erigantur perpendiculares quantitatum quarum sumuntur Logarithmi æquales, Logarithmica aliqua per earum perpendicularem extremitates transibit.*



In recta OAN sumatur punctum A in quod erigatur perpendicularis AB unitati æqualis, sitque AM logarithmus quantitatis cui æqualis est perpendicularis MP, sit A a differentia progressionis Arithmeticæ ex quâ desumuntur logarithmi, quæ idè accuratè continebitur in intervallo AM toties quot sunt termini in progressionè Geometrica ex qua desumuntur quantitates quarum habentur Logarithmi, quarantur tot mediæ proportionales inter A & MP quot sunt divisionum puncta inter A & M, & in illa puncta erigantur perpendiculares illis mediis proportionalibus ordine æquales, fiet progressio Geometrica, quæ est ipsa progressio quantitatum quarum abscissæ lineæ OAN quantitate A a successivè auctæ sunt Logarithmi, siquidem in utrâque progressionè occurrunt termini AB & MP eodem in-

tervallo in utraque diffiti, sed si in punctis æquidistantibus lineæ cujusvis erigantur perpendiculares in progressionè Geometrica, Logarithmica aliqua earum vertices tanget (Cor. Theor. I.) Ergo si dentur numeri cum suis Logarithmis concipi semper poterit Logarithmica cujus abscissæ sint illi Logarithmi & cujus ordinatæ sint quantitates quibus respondent.

35. Theor. III. *Axis logarithmica est ejus Asymptotus ad quam ab unâ parte accedit propius datâ quâvis quantitate nunquam tamen eam attingit, & à quâ ab alterâ parte longius recedit datâ quâvis quantitate.*

Sint duæ ordinatæ AB, MP quarum una sit alterius dupla vel plusquam dupla, feratur portio axis AM hinc inde secundum axem sine fine, ordinatæ in ea puncta erecta crescent ab unâ parte & ab alterâ decrescant in ratione duplâ vel plusquam

quam duplā (per Cor. Theor. I.) sed ex Principiis Archimedeis quantitas crescens in progressionē duplā vel plusquam duplā omnem quantitatem datam tandem excedet, & ex Principiis Euclideis quantitas quāvis decrecens in ratione duplā vel plusquam dupla minor fit quāvis quantitate datā; Ergo Logarithmicā longius ab axe recedit, aut propius ad eum accedit quāvis quantitate datā, numquam tamen eum attinget, attingat enim eum si fieri potest in quodam puncto X, ferendo distantiam AM secundum axem, fiet tandem ut cadat proximē citra X, putā in Y, tum proximē ultra, ut in Z; in puncto Y nondum attinget axem ex Hypothesi, & aliquo intervallo YV ab eo distabit, sed quia YZ = AM debet esse AB:MP = YV ad ordinatam in Z, qua idē dabitur, ac per consequens Logarithmica nondum attinget axem in Z, nedum eum attingerit in X. Q. E. D.

36. Theor. IV. *Subtangens Logarithmica est constans.* Capiantur enim ubivis in axe particulæ æquales quāminimæ Mm, Nn, erectisque ordinatis MP, mp, & NQ, nq, per puncta P & Q concipiantur tangentēs PT, Qt axi occurrentes in T, t; ducantur etiam rectæ Pr, Qs, ordinatis mp, nq perpendiculares. Evanescentibus ordinatarum distantis Mm, Nn, triangulum Ppr fit simile triangulo TPM, & Triangulum Qqs simile triangulo tQN, ideoque est pr:PM = Pr (five Mm):MT, & qs:QN = Nn (five Mm):Nt, sed ob distantias Mm, Nn æquales est pm:PM = qn:QN & dividendo est pr:PM = qs:QN, quare Pr (five Mm):MT = Nn (five Mm):Nt, adeoque MT = Nt. Q. E. D.

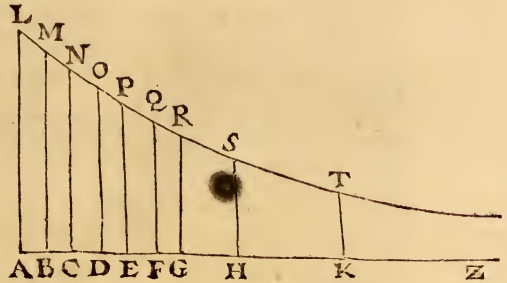
Cor. Hinc cum ordinata sit ad subtangentem constantem fluxio ordinatæ ad fluxionem abscissæ, obtinetur Logarithmica æquatio fluxionalis. Abscissa AM dicatur x, ordinata MP y, subtangens MT, s, fluxio Mm erit dx, pr = dy, cumque sit y:s = dy:dx, est ydx = sdy æquatio ad logarithmicam.

37. PROBL. I. *Datâ subtangente & duabus ordinatis Logarithmicæ, invenire portionem axis inter eas ordinatas interceptam.*

1^{us}. Casus major ex illis ordinatis non fit plusquam dupla alterius; major illa ordinata sit LA quæ dicatur y, minor sit GR, differentia earum LA - RG sit b. Portio axis AG inter eas intercepta sit x, divi-

saque concipiatur in partes æquales infinitè parvas AB = dx, earum numerus (qui infinitus censendus est) dicatur n, erit ergo ndx = x; subtangens data sit s, eritque per Corollarium præcedens y:s = (dy:dx = ndy:ndx =) ndy:x; hoc autem modo determinatur valor ndy. Conci-

37.



piantur erectæ omnes ordinatæ in puncta divisionum portionis axis AG, erunt in progressionē Geometricā (per cor. 3. def. n. 32.) & cum earum differentiæ sint ut illæ ordinatæ (per cor. 1. def. n. 32.) differentiæ successivæ earum ordinatarum erunt in progressionē Geometricā, cujus omnes termini simul sumpti differentiam LA - RG five b efficient; numerus autem terminorum ejus progressionis erit n, primus terminus dy, secundus invenitur per hanc proportionem LA:MB = dy: $\frac{MB}{LA}$ dy

sive (quia MB = y - dy & LA = y) secundus ille terminus erit $\frac{y-dy}{y} dy$, unde juxta Methodum summandi progressionem

Geometricas est $b = dy \times \frac{y-dy}{y} = -\frac{1}{y^{n-1}} \times y - dy^n - y^n =$ (valore $y - dy^n$ in seriem reducto) $-\frac{1}{y^{n-1}} \times y^n - ny^n = dy + n \times \frac{n-1}{2} y^{n-2} dy^2$ &c. $-y^n$, five deletis terminis y^n & $-y^n$, totaque serie per $-y^{n-1}$ divisa est $b = \frac{1}{-n} dy$

DE MOTU
CORPO-
RUM.

$$-\frac{nn-n}{2}y^{-1}dy^2 + \frac{n^3-3n^2-2}{2 \times 3}y^{-2}dy^3 \&c.$$

sed quoniam n est numerus infinitus, in singulis coefficientibus altissima ejus dignitas sola assumi debet, reliquis terminis neglectis, unde series ad hanc reducitur $b = + ndy - \frac{n^2 y^{-1} dy^2}{2} + \frac{n^3 y^{-2} dy^3}{2 \times 3} \&c.$ qui quidem termini finiti sunt, compensatâ dignitate numeri infiniti n per infiniti parvi dy similem dignitatem.

Ex eâ autem serie, per serierum reversionem obtinebitur valor ipsius ndy , sit enim $ndy = Ab + Bb^2 + Cb^3 + Db^4 \&c.$

$$\text{erit } +ndy = +Ab + Bb^2 + Cb^3 \&c.$$

$$-\frac{nn dy^2}{2y} = -\frac{A^2 b^2}{2y} - \frac{2ABb^3}{2y}$$

$$+\frac{n^3 dy^3}{2 \times 3 y^2} = +\frac{A^3 b^3}{2 \times 3 y^2}$$

Cum ergo hi omnes termini debeant efficere b , fiat primus terminus $Ab = b$ erit $A = 1$, & reliqui omnes termini debebunt esse æquales 0, suppeditabuntque totidem æquationes ad determinandos coefficientes $B, C, D \&c.$ v. gr. est $+Bb^2 - \frac{A^2 b^2}{2y}$

$$= 0, \text{ unde invenitur } B = \frac{1}{2y}; \text{ est } Cb^3$$

$$-\frac{2ABb^3}{2y} + \frac{A^3 b^3}{2 \times 3 y^2} = 0, \text{ substitutoque}$$

$$\text{valore } A \text{ \& } B \text{ divisoque per } b^3, \text{ est } C =$$

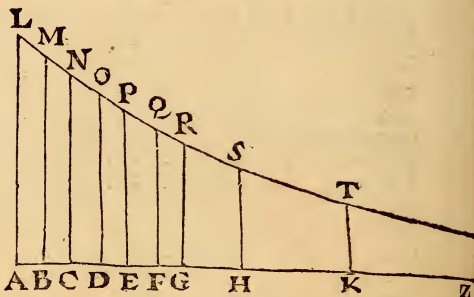
$$\frac{1}{3y^2}, \text{ sicque de cæteris, unde reperietur } ndy$$

$$= b + \frac{b^2}{2y} + \frac{b^3}{3y^2} + \frac{b^4}{4y^3} \&c.$$

$$\text{Cum itaque sit } y:s = ndy:x, \text{ erit } x = s \times \frac{b}{y} + \frac{b^2}{2y^2} + \frac{b^3}{3y^3} + \frac{b^4}{4y^4} \&c.$$

Q. E. I.

22^{us}. Caf. Quod si ordinata LA sit plusquam dupla ordinatæ TK , queratur media proportionalis inter LA & TK , cujus si LA non sit plusquam dupla, invenietur intervallum abscissum inter eam & LA , ut prius, eritque dimidia pars intervalli quæsitæ AK , erit enim LA ad eam mediam, ut ea media ad TK , unde portio axis inter LA & eam mediam, erit æqualis portioni axis inter eam mediam & TK : si LA ejus



mediæ sit plusquam dupla, queratur nova media inter LA & priorem mediam, intervallum inter hanc & LA erit quarta pars portionis quæsitæ AK . Quod si LA sit adhuc plusquam dupla istius mediæ repetatur operatio donec media inveniaturs cujus LA non sit plusquam dupla, ex cujus intervallo, intervalli AK valorem assignare licebit, eo quo prius usi sumus ratiocinio.

Cor. 1. Si una ex ordinatis sit unitas, portio axis quæsitæ x erit alterius ordinatæ abscissa, ideoque ejus erit Logarithmus, positivus quidem si ea ordinata sit unitate major, negativus verò si unitate sit minor.

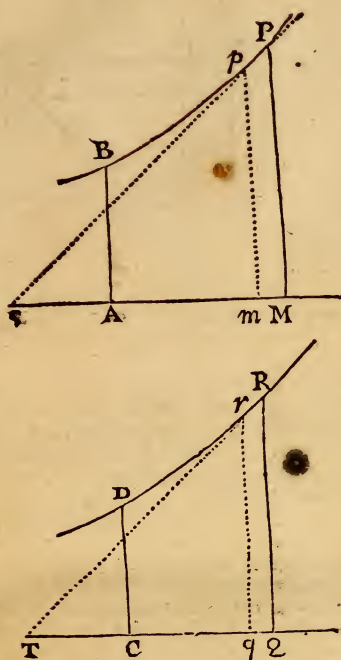
Cor. 2. Si ordinata GR sit unitas, & ordinata LA ejus dupla, & si subtangens Logarithmicæ sit æqualis unitati, series abscissam exhibens in hanc mutatur $x =$

$$\frac{1}{1 \times 2} + \frac{1}{2 \times 4} + \frac{1}{3 \times 8} + \frac{1}{4 \times 16} \&c. \text{ quo-}$$

rum terminorum calculus est facillimus, qui si instituaturs, abscissa quæsitæ invenieturs $x = .6931472$.

38. Theor. V. Sint duæ diversæ Logarithmicæ in utrâque sumanturs ordinatæ æquales, abscissæ illis ordinatis correspondentes in utrâque Logarithmicâ erunt ut earum Logarithmicarum subtangentes, adeoque in constanti ratione,

Sint duæ Logarithmicæ PB, RD prioris subtangens sit $MS = s$, subtangens alterius sit $QT = t$; Ordinatæ PM, RQ in utrâque sumptæ sint æquales dicantursque y ; sint ordinatæ BA & DC æquales unitati; abscissa AM dicatur x , & CQ, z ; dico fore $s:t = x:z$. Dividatur AM in partes infinitè parvas dx , quarum numerus (infinitus) dicatur n . In totidem partes dz dividatur CQ , & concipianturs ordinatæ in omnes divisiones erectæ, illæ ordinatæ erunt in progressionem Geometri-



ea in utroque intervallo, sitque pm secundus terminus primæ progressionis, & qr secundus terminus progressionis alterius, erit in primâ $PM:BA=PM^{n-1}:pm^{n-1}$, in secunda $RQ:DC=RQ^{n-1}:rq^{n-1}$, ex natura progressionis Geometricæ, & quia tres priores termini harum proportionum ex hypothesi sunt æquales; æquales etiam erunt pm^{n-1} & rq^{n-1} , ideoque $pm=rq$, & $PM-pm=RQ-rq$, differentiæ ergo proximorum ordinarum sunt æquales, dicanturque dy . Est autem in prima Logarithmica (per Probl. 1. n. 37.) $y:s=ndy:ndx$ five x , & alternando $y:ndy=s:x$; in secunda $y:t=ndy:ndz$ five z , & alt. $y:ndy=t:z$, est ergo $s:x=t:z$ five $s:t=x:z$. Q. E. D.

Cor. 1. Hinc liquet quod (manente unitate) logarithmicæ quarum eadem erunt Subtangentes, in omnibus erunt æquales, quippe si sumatur in iis æquales ordinatæ abscissæ etiam æquales erunt.

Cor. 2. Logarithmicæ vero diversæ spe-

ciei dicuntur, quarum subtangentes erunt diversæ; & Logarithmi diversæ speciei dicuntur, ubi eisdem quantitibus Logarithmi diversi respondebunt, unde etiam Logarithmicæ ad quas pertinent diversæ illæ Logarithmorum species, habebunt diversas subtangentes (per hoc Theor.) ideoque erunt diversæ speciei.

v. gr. cum

Cor. 3. Datæ Logarithmis cujuscunque speciei, Logarithmi alius speciei eisdem numeris respondentes inveniri possunt, si dentur subtangentes utriusque speciei; Hinc si dentur Logarithmi quorum subtangens est unitas (qui Hyperbolici dicuntur), sitque data subtangens alius speciei .4342944 multiplicentur Logarithmi dati per hunc numerum, habebunturque eorundem numerorum Logarithmi in hac alterâ specie, ut liquet ex hoc Theor. Ideoque in posterum per hanc expressionem $L. x$, Intelligemus Logarithmum Hyperbolicum quantitatis x , qui si multiplicetur per quantitatem quamlibet ut a , $a L. x$ exprimet Logarithmum x ex eâ specie depromptum quæ habet a pro subtangente, est enim $1:a=L. x$ ad eum Logarithmum qui ergo erit $a L. x$.

39. Probl. II. Data ordinatâ Logarithmicæ & ejus abscissâ, invenire ejus subtangentem, dummodo alterius cujuscunque Logarithmicæ subtangens sit data.

Datâ sit subtangens Logarithmicæ PB , Logarithmicæ verò RD datâ sit abscissâ CQ & ordinatâ QR , queritur hujus Logarithmicæ subtangens: Queratur primum abscissâ quæ in Logarithmica PB responderet ordinatæ æquali QR , per Probl. I. sitque ea AM , fiatque ut AM ad CQ ita subtangens data ad queritam.

Exemp. In tabulis Logarithmorum, Logarithmus numeri 2. est .3010300. si ergo concipiatur Logarithmica cujus abscissâ sint Logarithmis tabularum æquales, & cujus ordinatæ sint æquales numeris eis Logarithmis correspondentibus, queraturque ejus Logarithmicæ subtangens; inveniat in altera Logarithmica cujus subtangens est unitas abscissâ respondens ordinatæ quæ sit unitatis dupla (per Cor. 2. Prob. I.) quæ est .6931472. fiatque ut .6931472. ad .3010300. ita unitas ad subtangentem Logarithmicæ tabularum quæ invenietur .4342944.

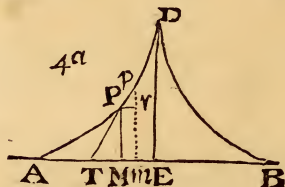
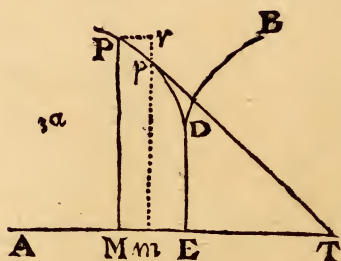
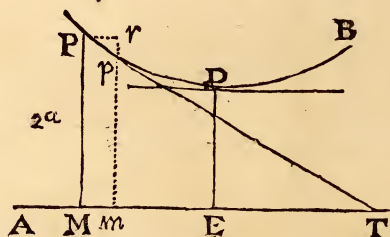
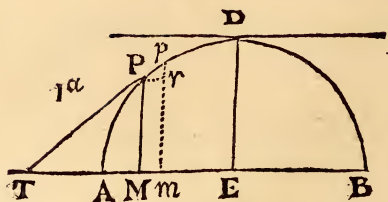
Coroll. Hinc dato Logarithmo alicujus numeri desumpto ex Logarithmica cujus subtangens data est, habebitur ejus numeri

LIBER
SECUND.
SECTIO I.

38.

B. 3.

DE MOTU
CORPO-
RUM.



De Maximis & Minimis

47. Theor. Si quantitas variabilis, (quam exponat recta PM curvæ PDB ordinata) ad certum usque terminum D continuò crescat & postea decreseat, vel contrâ decreseat primum & deinde crescat. Atque sit altera ordinata pm priori PM infinite propinqua, & per punctum P recta Pr abscissæ AP parallela secans pm in r, ratio incrementi vel decrementi evanescentis pr ordinatæ PM, ad incrementum evanescentis Mm abscissæ AM in puncto D ubi ordinata MP omnium maxima vel minima evadit, infinita est vel nulla.

Per punctum P ducatur PT tangens curvam in P, & abscissæ occurrens in T, & propter similitudinem triangulorum prP PMT, erit pr ad Pr, seu Mm ut PM ad MT. Sed si coincidente puncto P cum D, tangens PT evadat abscissæ AE parallela & proinde MP fiat maxima vel minima ordinata ED ut in figurâ 1^a. & 2^a. punctum T in infinitum abit, & ideo ratio PM ad MT seu ratio pr ad Mm nulla est. Contrâ verò si coincidente P cum D, tangens PT cum ordinatâ maximâ vel minimâ DE conveniat, ut in figurâ 3. & 4. evanescit subtangens MT & ratio PM ad MT, sive pr ad Mm infinita evadit.

48. Coroll. 1. Ut ex datâ æquatione inter abscissam AM & ordinatam MP, inveniatu valor abscissæ AE cui maxima vel minima applicata ED ordinatur, sumenda est æquationis fluxio, & ratio fluxionis ordinatæ ad fluxionem abscissæ, seu ratio pr ad Mm, eaque vel infinito vel nihilo æquanda est, aut quod idem est, factâ Mm constante, fluxio ordinatæ vel infinito vel nihilo æqualis supponenda.

49. Corol. 2. Si quantitas variabilis cujus maximum vel minimum quaeritur non sit ordinata curvæ, potest illa supponi æqualis ordinatæ curvæ alicujus in datam quantitatem ductæ, uti si proposita esset quantitas variabilis $ax^2 - x^3$ in quâ a data est, x indeterminata, poneretur $ax^2 - x^3 = bby$, quæ est æquatio ad curvam cujus abscissa est x, & ordinata y, & hinc, sumptis fluxionibus, foret $2axdx - 3x^2dx = bbdy$, & $2ax - 3x^2 = \frac{bby}{dx} = 0$ adeoque $2ax - 3xx = 0$ &

$x = \frac{2}{3}a$. Si itaque loco x substituatur $\frac{2}{3}a$ in quantitate propositâ, obtinebitur maximum ejus $\frac{4}{9}a^3 - \frac{8}{27}a^3 = \frac{4}{27}a^3$. Idem inventum fuisset brevius, si nullâ factâ suppositione, fluxio variabilis propositæ videlicet $2axdx = 3x^2dx$, nihilo fuisset æquata.

PROPOSITIO I. THEOREMA I.

LIBER
SECOND.
SECTIO I.
PROP. I.
THEOR. I.

Corporis, cui resistitur in ratione velocitatis, motus ex resistentiâ amissus est ut spatium movendo confectum.

NAM cum motus singulis temporis particulis æqualibus amissus sit ut velocitas, hoc ^(a) est, ut itineris confecti particula, erit, componendo, motus toto tempore amissus ut iter totum. *Q. E. D.*

Corol. Quare si corpus, gravitate omni destitutum, in ^(b) spatiis liberis sola vi insitâ moveatur; ac detur tum motus totus sub initio, tum etiam motus reliquus post spatium aliquod confectum: ^(c) dabitur spatium totum quod corpus infinito tempore describere potest. Erit enim spatium illud ad spatium jam descriptum, ut motus totus sub initio ad motus illius partem amissam.

L E M M A I.

Quantitates differentiis suis proportionales sunt continuè proportionales.

Sit A ad A—B ut B ad B—C & C ad C—D, &c. & convertendo fiet A ad B ut B ad C & C ad D, &c. *Q. E. D.*

P R O.

(a) * Hoc est, ut itineris confecti particula (12) ob datum temporis momentum (ex hyp.).

(b) * In spatiis liberis, id est, in quibus nullum aliud est obstaculum præter mediæ resistentiam velocitati proportionalem.

(c) * Dabitur spatium totum quod corpus infinito tempore describere potest, hoc est, usque ad motus extinctionem. (Ostenditur autem infra, in nota f, infinitum tempus requiri ut motus omnis extinguatur, quando resistitur motui in ratione velocitatis.)

Tom. II.

Cum ergo motus ad extinctionem usque amissus, sit ipse motus totus, & motus amissi sint ut spatia movendo confecta (per Theor.) erit motus totus ad motus partem amissam post datum spatium descriptum, ut spatium ad extinctionem usque motus descriptum ad illud datum spatium. Unde liquet spatium quod corpus ad motus usque extinctionem describit finitum esse, cum datam habeat rationem ad spatium finitum.

49

C

* Erit

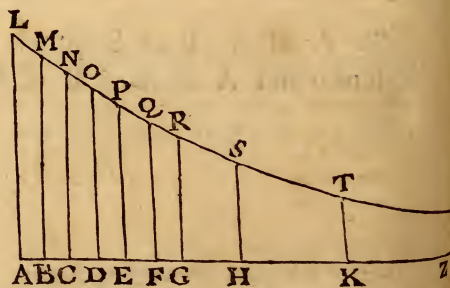
PROPOSITIO II. THEOREMA II.

Si corpori resistitur in ratione velocitatis, & idem solâ vi insitâ per medium simile moveatur, sumantur autem tempora æqualia: velocitates in principiis singulorum temporum sunt in progressionem geometricâ, & spatia singulis temporibus descripta sunt ut velocitates.

Cas. 1. Dividatur tempus in particulas æquales; & si ipsis particularum initiis, agat vis resistentiæ impulsu unico, quæ sit ut velocitas: (d) erit decrementum velocitatis singulis temporis particulis ut eadem velocitas. Sunt ergo velocitates differentiis suis proportionales, & propterea (per lem. 1. lib. 11.) continuè proportionales. (e) Proinde si ex æquali particularum numero componantur tempora quælibet æqualia, erunt velocitates ipsis temporum initiis, ut termini in progressionem continuâ, qui per saltum capiuntur omisso passim æquali termino.

(d) * Erit decrementum velocitatis. (15) ut resistentia ob datum temporis momentum, ideoque (per hyp.) ut velocitas.

(e) 50. Proinde si ex æquali &c. Linea recta AZ in particulas æquales AB, BC, CD &c. divisa, exponat tempus, & perpendicularia AL, BM, CN &c. exponant velocitates ipsis singulorum temporum AB, BC, CD &c. initiis; erunt (ex Dem.) velocitates illæ in continuâ progressionem geometricâ decrescente. Proinde si ex æquali particularum numero componantur tempora quælibet æqualia, ut AE, EH, HK &c. erunt velocitates AL, EP, HS &c., ipsis temporum initiis ut termini qui in progressionem geometricâ per saltum capiuntur, omisso passim æquali terminorum intermediorum BM, CN &c. & FQ, GR &c. numero. Componuntur autem horum terminorum AL, EP, HS &c., rationes ex æqualibus rationibus terminorum intermediorum æqualiter repetitis; nimirum ratio AL ad EP, componitur ex rationibus AL ad BM, BM ad CN &c., quæ rum magnitudine, tum nu-



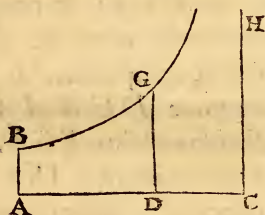
mero æquales sunt rationibus EP ad FQ, FQ ad GR &c. ex quibus componitur ratio EP ad SH, & ita porro. Quare ratio AL ad EP æqualis est rationi EP ad HS, & hæc æqualis rationi HS ad KT. Manifestum autem est (33) curvam LMNST, ad quam terminantur perpendicularia omnia AL, BM, CN &c., esse Logarithmicam.

* Nam.

norum intermediorum numero. Componuntur autem horum terminorum rationes ex rationibus inter se iisdem terminorum intermediorum æqualiter repetitis, & propterea eæ quoque rationes compositæ inter se eadem sunt. Igitur velocitates, his terminis proportionales, sunt in progressionē geometricā. Minuantur jam æquales illæ temporum particulæ; & augeatur earum numerus in infinitum, eò ut resistantiæ impulsus reddatur continuus; & velocitates in principiis æqualium temporum, semper continuè proportionales, erunt in hoc etiam casu continuè proportionales. *Q. E. D.*

Cas. 2. Et divisim velocitatum differentiæ, hoc est, earum partes singulis temporibus amissæ, sunt ut totæ: spatia autem singulis temporibus descripta sunt ut velocitatum partes amissæ (per prop. 1. lib. 11.) & propterea etiam ut totæ. *Q. E. D.*

Corol. Hinc si asymptotis rectangulis *AC*, *CH* describatur hyperbola *BG*, sintque *AB*, *DG* ad asymptoton *AC* perpendiculares, & exponatur tum corporis velocitas tum resistantia medii, ipso motus initio, per lineam quamvis datam *AC*, elapso autem tempore aliquo per lineam indefinitam *DC*: exponi potest tempus per aream *ABGD*, & spatium eo tempore descriptum per lineam *AD*. (f) Nam si area illa per motum puncti *D* augeatur uniformiter ad modum temporis, decrescet recta *DC* in ratione geometricā ad modum velocitatis, & (g) partes rectæ *AC* æqualibus temporibus descriptæ decrescunt in eadem ratione.



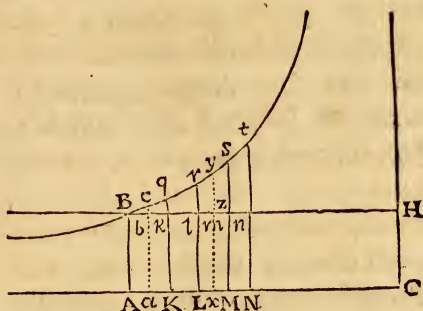
P R O

(f) * Nam si area illa per motum puncti *D* sive ordinatæ *DG* augeatur uniformiter ad motum temporis, exhibeatque proinde tempus, decrescet recta *DC*, in ratione geometricā (380. lib. 1.) ad modum velocitatis, & ideo velocitatem poterit exponere (per cas. 1. Dem.) & quia recta *AC* exponit velocitatem ipso motus ini-

tio, & *DC*, velocitatem residuam elapso tempore *ABGD* erit *AD* ut velocitas amissa, atque ideo ut spatium descriptum (per prop. 1. hujus). Quia verò coincidentibus punctis *D* & *C*, area *ABGD* infinita evadit, manifestum est tempore infinito finitum spatium *AC* describi.

(g) * Et partes rectæ *AC* æqualibus tem-

(^h) Resolvatur enim rectangulum $BACH$ in rectangula innumera Ak , Kl , Lm , Mn , &c. quæ sint ut incrementa velocitatum æqualibus totidem temporibus facta; & erunt nihil, Ak , Al , Am , An , &c. ut velocitates totæ, atque ideo (per hypothefin) ut resistentiæ medii principio singulorum temporum æqualium.



(ⁱ) Fiat AC ad AK vel $ABHC$ ad $ABkK$ ut vis gravitatis ad resistentiam in principio temporis secundi, deque vi gravitatis subducantur resistentiæ, & manebunt $ABHC$, $KkHC$, $LlHC$, $MmHC$, &c. ut vires absolutæ quibus corpus in principio singulorum temporum urgetur, atque ideo (per motus legem II.) ut incrementa velocitatum, id est, ut rectangula Ak , Kl , Lm , Mn , &c. & (^k) propterea (per lem. I. lib. II.) in progressionem geometricâ. Quare si rectæ Kk , Ll , Mm , Nn , &c. productæ occurrant hyperbolæ in q , r , s , t , &c. erunt areæ $ABqK$, $KqrL$, $LrsM$, $MstN$, &c. (^l) æquales, ideoque tum temporibus tum viribus gravitatis semper æqualibus analogæ. (^m) Est autem area $ABqK$ (per corol. 3. lem. VII. & lem. VIII. lib. I.) ad aream Bkq ut Kq ad $\frac{1}{2} kq$ seu AC ad $\frac{1}{2} AK$, hoc

(^h) * Resolvatur enim &c. Demonstratio quæ sequitur est pro corporis descensu.

(ⁱ) * Fiat AC ad AK &c. Cum enim sit $AKkB$, proportionalis resistentiæ principio temporis secundi, si fiat $AKkB$ ad $ABHC$ seu AK ad AC , ut resistentia illa ad gravitatem, rectangulum AH exponet vim gravitatis datam; & simili modo, cum sit Al ad Ak , ut resistentia initio temporis tertii ad resistentiam initio temporis secundi, erit, ex æquo perturbate Al ad AH , seu AL ad AC , ut resistentia in principio temporis tertii ad gravitatem & ita deinceps. Quoniam

verò gravitas motum corporis cadentis accelerat quem resistentia retardat, de vi gravitatis auferenda est vis resistentiæ ut habeatur vis absoluta quâ corpus deorsum urgetur.

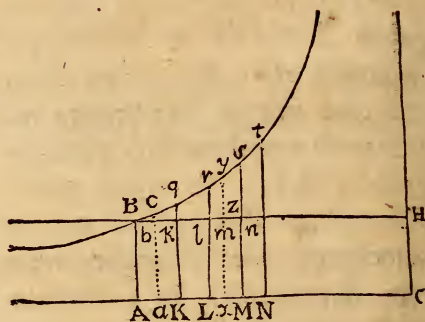
(^k) * Et propterea. Rectangula $ABHC$, $KkHC$, $LlHC$ &c. differentiis suis Ak , Kl &c., proportionalia, erunt in progressionem geometricâ (per Lem. I. lib. 2.)

(^l) * Æquales. (380) lib. I.)

(^m) Est autem area $ABqK$ (per corol. 3. Lem. VII. & lem. VIII lib. I.) ad aream Bkq ut Kq ad $\frac{1}{2} kq$ seu ut AC ad $\frac{1}{2} AK$. Etenim per ea Lemmata has areas præ-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

hoc est, ut vis gravitatis ad re-
sistentiam in medio temporis pri-
mi. Et ⁽ⁿ⁾ simili argumento
areæ $qKLr$, $rLMs$, $sMNT$,
&c. sunt ad areas $qklr$, $rlms$,
 $smnt$, &c. ut vires grava-
tis ad resistentias in medio tem-
poris secundi, tertii, quarti, &c.
Proinde cum areæ æquales
 $BAKq$, $qKLr$, $rLMs$, $sMNT$,



&c.

Et ilineis sumi posse constat, erigatur in
medio partis AK perpendicularis a c ad
Hyperbolam usque, facile constabit ex
Elementis trapezium A B q K fore ad Trian-
gulum B k q ut tota ea perpendicularis
ac (pro quâ K q sumi poterit) ad por-
tionem ejus b c intra Triangulum com-
prehensam, quæ erit (ex const. & 2^a. 6^{ti}.
Elem.) $= \frac{1}{2} k q$, est verò ex natura
Hyperboles ea perpendicularis a c ad
AB, ut AC ad C a five $AC - \frac{1}{2} AK$
& dividendo, est ea perpendicularis a c
ad ac — ab five bc quæ est $\frac{1}{2} k q$ ut AC
ad $AC - AC + \frac{1}{2} AK$ five $\frac{1}{2} AK$; Er-
go area A B q K est ad aream B q k ut AC
ad $\frac{1}{2} AK$, five ut Rectangulum ABCH
ad Rect. $\frac{1}{2} ABkK$, seu ut vis gravitatis
quam exponit Rectang. AH ad resistentiam
in medio temporis primi quam exponit re-
ctang. Ak, cum enim sit Ak ut veloci-
tas toto primo tempore acquisita, erit
 $\frac{1}{2} Ak$ ut velocitas in medio temporis pri-
mi acquisita, resistentiæ autem sunt velo-
citatibus analogæ.

(n) Et simili argumento areæ. Sump-
tis enim istis areis pro Trapeziiis rectilineis:
ducantur perpendiculares xzy in medio
partium AK, KL, LM, MN ad Hyper-
bolam usque, & (ex elementis) facile
constabit quod area tota singuli trapezii
(v. gr. rLMs) est ad ejus areæ portio-

nem supra BH positam (nempe rlms)
ut linea tota xy per medium trapezii du-
cta ad ejus partem zy supra BH, sed ex
naturâ Hyperbolæ est ea perpendicularis
xy ad AB five xz, ut AC ad abscissam Cx illi
perpendiculari respondentem (quæ est CL
 $-\frac{1}{2} LM$), & dividendo, est ea perpendicu-
laris xy ad ejus partem zy supra BH,
ut AC ad Ax portionem abscissæ inter
A & eam perpendicularem (hoc est, in exem-
plo assumpto, ut AC ad AL $+\frac{1}{2} LM$).

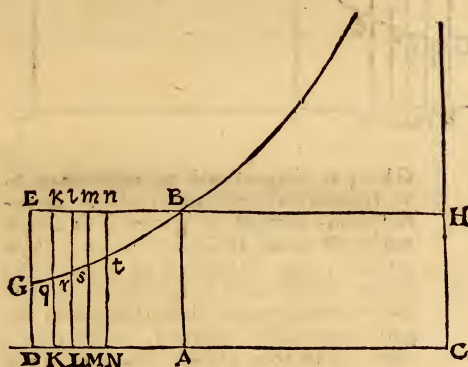
Ergo area tota singuli trapezii ad ejus areæ
portionem supra BH, ut AC ad Ax portio-
nem abscissæ inter A & medium partis cujus-
vis assumptæ, five (assumpta comuni altitu-
dine AB) ut Rectangulum AH, ad Rectan-
gulum sub AB & lineâ inter A & medium
partis assumptæ comprehensâ; sed illud est ut
vis gravitatis, hoc ut velocitas ac proinde
ut resistentia in medio temporis cui respon-
det pars assumpta, ergo alternando, area sin-
guli trapezii est ad vim gravitatis ut por-
tio trapezii supra BH ad resistentiam five
ad velocitatem in medio temporis cui res-
pondet trapezium, sed areæ totæ trapezio-
rum sunt ubique æquales & vis gravitatis
semper eadem, constans ergo est eorum
ratio, ergo, portiones trapeziorum super
BH. ut rlms sunt sicut resistentiæ five
ut velocitates, adeoque ut spatia sin-
gulis tempusculis quibus respondent des-
cripta.

&c. sint viribus gravitatis analogæ, erunt areæ Bkq , $qklr$, $rlms$, $smnt$, &c. resistentiis in mediis singulorum temporum, hoc est (per hypothesein) velocitatibus, atque (°) ideo descriptis spatiis analogæ. Sumantur analogarum summæ, & erunt areæ Bkq , Blr , Bms , Bnt , &c. spatiis totis descriptis analogæ; necnon areæ $ABqK$, $ABrL$, $ABsM$, $ABtN$, &c. temporibus. Corpus igitur inter descendendum, tempore quovis $ABrL$, describit spatium Blr , & tempore $Lrt.N$ spatium $rlnt$. *Q. E. D.* Et (P) similis est demonstratio motus expositi in ascensu. *Q. E. D.*

Co-

(o) * Atque ideo descriptis spatiis analogæ. Spatia enim singulis temporibus descripta sunt ut velocitates per Prop. II. hujusce libri.

(p) Et similis est demonstratio. Resolvatur enim rectangulum DB in rectangula innumera DK, Kl, Lm, Mn &c. quæ sint ut decrementsa velocitatum æqualibus totidem temporibus facta, & erunt, nihil Dk, Dl, Dm, Dn &c., ut velocitates totæ amissæ in principio singulorum temporum æqualium. Quia igitur totum rectangulum DB, exponit (per hyp.) velocitatem corporis & resistentiam medii velocitati proportionalem initio ascensus, rectangula AE, Ak, Al, Am, An &c., exponent velocitates residuas, resistentiasque medii initio singulorum temporum æqualium. Fiat AC, ad Ak, sive Rectang. AH ad Rectang. Ak, ut vis gravitatis ad resistentiam principio temporis secundi, & vi gravitatis addatur resistentia (quod gravitas & resistentia corporis ascendentiis motum retardent) & erunt DEHC, KkHC, LlHC, MmHC &c., ut vires absolutæ quibus corpus in principio singulorum temporum retardatur, atque ideo (per mot. leg. 2.) vel per not. 18.) ut decrementsa velocitatum, id est, ut rectangula Dk, Kl, Lm, Mn &c., & propterea (per Lem. 1. Lib. 2.) in progressionem geometricâ. Quare si rectæ Kk, Ll, Mm, Nn &c., occurrant hyperbolæ in q, r, s, t, &c. erunt areæ DGqk, kqrL, LrsM, MstN &c. æquales, ideoque tum temporibus, tum viribus gravitatis semper æqualibus analogæ.



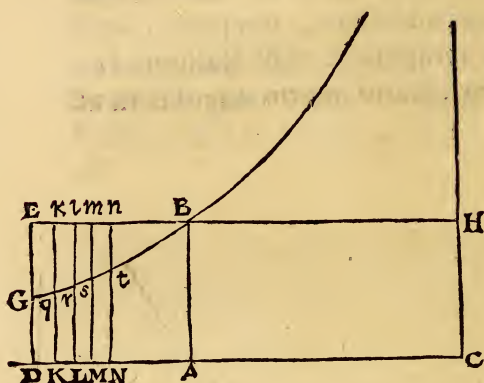
Erigatur in medio partis DK perpendicularis usque ad EB, erit area DGqK ad aream GEkq ut pars ejus perpendicularis ad Hyperbolam ordinata ad ejus partem reliquam usque ad EB, sed (per Theor. 4. de Hyperbola), ea ordinata ad Hyperbolam est ad AB sive ad totam perpendiculararem, ut AC ad ejus ordinatæ abscissam, ideoque dividendo, est ea ordinata ad perpendicularis partem reliquam usque ad lineam EB, sive est area DGqK ad aream GEkq ut AC ad portionem abscissæ inter A & perpendiculararem, & assumptâ communi altitudine AB, ut Rectangulum AH ad Rectangulum sub AB & portione abscissæ inter A & perpendiculararem, ideoque area DGqK ad aream GEkq

50.

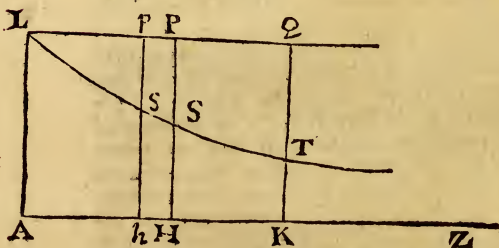
DE MOTU
CORPO-
RUM.

Corol. I. Igitur velocitas maxima, quam corpus cadendo potest acquirere, est ad velocitatem dato quovis tempore acquisitam, ut vis data gravitatis, quâ corpus illud perpetuò urgetur, ad vim resistantiæ, quâ (9) in fine temporis illius impeditur.

Co-

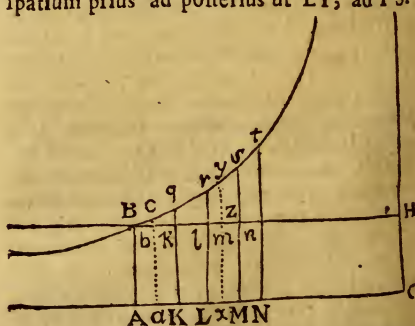


GEq ut vis gravitatis ad resistantiam si-
ve velocitatem residuam in medio tempo-
ris primi, cumque vis gravitatis sit ubique
eadem & areæ DGqK, qKLr, ubique
æquales, areæ GEq, qqr, &c. erunt
semper ut resistantiæ in singulis temporibus
sive ut velocitates, ideoque ut spatia sin-
gulis tempusculis descripta, ac per conse-
quens areæ totæ GEnt, erunt ut spatia
toto tempore GDNt descripta, dum areæ
ABNn erunt ut velocitates in fine eorum
temporum residuæ.



51. Si asymptoto AZ descripta sit Lo-
garithmica quavis LST, ad asymptotum
verius Z accedens, & ordinata AL ex-
ponat velocitatem corporis initio motus,

abscissæque AH, AK, exponant tempo-
ra; erunt (50) ordinatæ HS, KT, ut
velocitates residuæ elapsis temporibus AH,
AK, & ideo ductæ per punctum L rectâ
LQ, asymptoto AZ parallelâ, & ordi-
natas productas HS, KT secante in
P, Q, erunt PS, QT ut velocitates
amissæ, atque etiam ut spatia descripta,
temporibus AH, AK, vel LP, LQ. Ductâ ordinatâ, hs, alteri HS, infinite
propinquâ, spatium velocitate uniformi
AL, tempusculo hH descriptum in va-
cuo, erit ad spatium eodem tempore cum
velocitate HS, confectum in medio resi-
stente, ut rectangulum HP×Hh, ad rec-
tangulum SH×Hh, seu aream HSsh
(12) & ideo si totum tempus AH in
particulas innumeras ut hH divisum sit,
erit spatium cum velocitate AL, in va-
cuo descriptum toto tempore AH, ad
spatium eodem tempore percursum in me-
dio resistente ut rectangulum AP ad a-
ream Logarithmicam ALSH; sed area
ALSH, æqualis est rectangulo subtan-
gentis Logarithmicæ in PS, (39) & ideo
si assumpta sit AL subtangenti æqualis,
est area ALSH, æqualis rectangulo
AL×PS; Quare in hac hypothesi, erit
spatium prius ad posterius ut LP, ad PS.



(9) * In fine temporis illius impeditur.
Est enim velocitas dato tempore, ABtL
acquisita, ad velocitatem alio quovis tem-
pore ABtN acquisitam, ut rectangulum Alad
re-

Corol. 2. Tempore autem aucto in progressionē arithmeti-
cā, summa velocitatis illius maximæ ac velocitatis in ascensu, at-
que etiam earundem differentia in descensu (†) decrefcit in pro-
gressionē geometricā.

Corol. 3. (†) Sed & differentiæ spatiorum, quæ in æqualibus

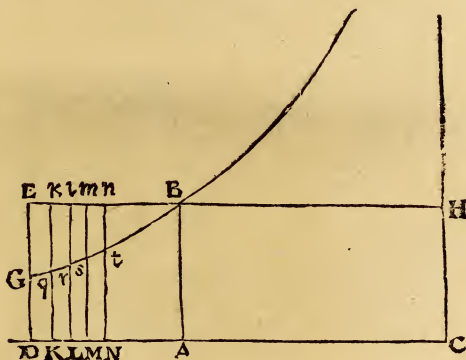
rectangulum AN , sive ut linea data AL , ad li-
neam AN , (ex dem.), & ideo velocitas
corporis cadentis cum area $ABtN$, seu cum
tempore continuò crescit. Sed coinciden-
tibus puncto N cum puncto C & ordi-
nata Nt cum asymptoto CH , area $ABtN$
infinita evadit, hoc est, tempus fit infi-
nitum & velocitas maximæ; Quare veloci-
tatis maximæ quæ etiam *terminalis* dicitur,
est ad velocitatem dato quovis tempore
 $ABrL$, acquisitam ut AC ad AL , seu
ut rectangulum AH , ad rectangulum AL ,
hoc est, (ex dem.) ut vis gravitatis ad
vim resistentiæ in fine temporis $ABrL$.

(†) * *Decrescit in progressionē geome-
trica.* In ascensu corporis temporibus
 $DGqk$, $DGrL$, $DGsM$ &c. in arith-
meticā progressionē crescentibus, abscis-
sæ CD , CK , CL , &c. in progressionē
geometricā decrefcunt (380. lib. 1.) sed
singulæ abscissæ illæ sunt (ex dem.) ut
summa velocitatis maximæ quam exponit
linea CA , & velocitatis residuæ, quam ex-
ponit linea AK vel AL , vel AM &c., in
fine temporis $DGqk$, vel $DGrL$, vel
 $DGsM$ &c. Quare tempore aucto in
progressione arithmetica, summa velocita-
tis maximæ ac velocitatis in ascensu re-
siduæ decrefcit in progressionē geometricā.
Simili modo in descensu corporis pa-
tet quod crescentibus temporibus (vid fig.
notæ super.) $ABqk$, $ABrL$, $ABsM$ &c.,
in progressionē arithmetica, abscissæ CA ,
 CK , CL , CM &c., decrefcunt in progres-
sione geometricā (380. lib. 1.), sed abscissæ
illæ sunt ut differentiæ velocitatis maximæ
quam exhibet linea AC & velocitatis ac-
quisitæ quam exponit linea AK , vel AL ,
vel AM &c., crescente igitur tempore in
progressione arithmetica, differentia ve-
locitatis maximæ, & velocitatis dato
quovis tempore in descensu acquisitæ, de-
crefcit in progressionē geometricā. Hinc
si summa illa in ascensu & differentia in
descensu numeris exprimantur, erunt tem-
pora ut eorum numerorum Logarithmi.

(†) * *Sed & differentiæ spatiorum,*
Tom. I I.

Nam si in ascensu corporis capiantur tem-
pora $DGqK$, $Kqrl$, $LrsM$, $MstN$
&c. æqualia, erit spatium primo tempo-
re descriptum ut $GEkq = DK \times DE$
 $= DGqK$; spatium tempore secundo des-
criptum ut $qklr = KL \times DE = KqrL$
(sive quia $KqrL = DGqK$) $= KL \times DE =$
 $DGqK$, & ita de cæteri. Quare differ-
rentia spatiorum primo & secundo tem-
pore descriptorum est ut $DK \times DE = KL$
 $\times DE$, id est, ob datam DE , ut $DK =$
 KL ; & simili argumento differentia spa-
tiorum secundi & tertii temporis est ut

51.



$KL - LM$; differentia spatiorum tertii &
quarti temporis ut $LM - MN$. Erunt
igitur differentiæ spatiorum quæ in æqua-
libus temporibus describuntur
ut differentiæ $DK - KL$, $KL - LM$,
 $LM - MN$ &c., sed (ex dem.) termini
 DK , KL , LM , MN &c., decrefcunt
ut termini progressionis geometricæ DC ,
 KC , LC , MC &c. Ergo differentiæ
 $DK - KL$, $KL - LM$, $LM - MN$ &c.,
decrefcunt ut DK , KL , LM , MN &c.,
seu ut termini progressionis geometricæ
 DC , KC , LC , MC &c. Eadem est
demonstratio pro descensu.

D

* Al-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

temporum differentiis describuntur, decreſcunt in eâdem progrefſione geometricâ.

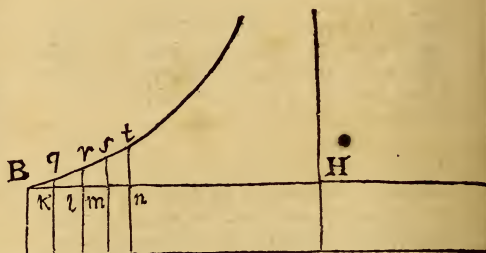
Corol. 4. Spatium verò à corpore deſcriptum differentia eſt duorum ſpatiorum quorum alterum eſt ut tempus ſumptum ab initio deſcenſus, & (t) alterum ut velocitas, quæ etiam ipſo (u) deſcenſûs initio æquantur inter ſe. P R O-

(t) * *Alterum ut velocitas.* Nam ſpatium tempore quovis $ABtN$, in deſcenſu deſcriptum, eſt ut area Btn , eſt autem area $Btn = ABtN - ABnN$, & eſt $ABnN$ ut velocitas tempore $ABtN$ acquiſita.

(u) * *Deſcenſûs initio æquantur.* Deſcenſûs initio eſt area naſcens $ABqK$ æqualis rectângulo $ABKk$.

52. *Scholium.* Ex demonſtratis non ſolum corporis aſcendentis aut è quiete deſcendentis motus determinatur, ſed etiam motus ejuſdem datâ cum velocitate deorſum projecti facilè inveniri poteſt. Nam velocitas projectionis vel æqualis eſt velocitati maximæ, quam in figuris ſuperioribus exponit linea AC , ſive rectângulum AH , aut velocitate maximâ minor eſt, aut eâ major. Si 1^{um}. motus corporis deorſum verticaliter projecti æquabilis eſt, ob reſiſtentiam gravitati æqualem & contrariam. Si 2^{um}. in lineâ AC (vid. fig. prop. 3.) capiatur AL , ad AC , ut velocitas projectionis data ad maximam, ſive ut reſiſtentia ad gravitatem, & tempore quovis $LrtN$, corpus deſcribet, ſpatium $LrtN$, & in fine illius temporis habebit velocitatem LlN , eodem modo ac ſi è quiete cadendo tempore $ABrL$, acquiſiſſet datam projectionis velocitatem $ABlL$, & deinde in motu perfeveraret.

53. Verum ſi velocitas projectionis major ſit velocitate maximâ quam corpus cadendo acquirere poteſt, mutanda erit Newtoni conſtructio. Cæteris enim manentibus ut in conſtructione pro corporum deſcenſu, producantur rectæ AC , & BH , ad a & b , ut ſit rectângulum $ABba$ ad rectângulum $CHba$, ut reſiſtentia tota initio motus ad vim gravitatis: velocitas projectionis exponi poterit per rectângulum $ABba$, cum reſiſtentia ſit ipſi ſemper proportionalis, & corpus deſcendendo tempore quovis $ABtN$, deſcribet ſpatium



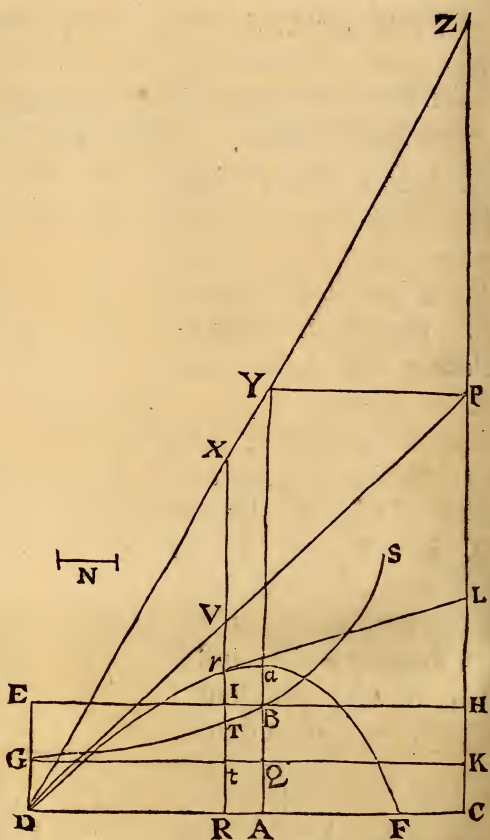
$ABba \times AN + Ca \times Btn$, & velocitatem habebit $Nnba$, & tempore infinito deſcribet ſpatium infinitum, velocitatemque habebit æqualem terminali ſive maximæ velocitati quam corpus è quiete cadendo acquirere poteſt. Reſolvatur enim rectângulum AH in rectângula innumera Ak , Kl , Lm , Mn , &c. quæ ſint ut decrementa velocitatum æqualibus totidem temporibus facta. (cum enim reſiſtentia gravitatem ſuperet, velocitas decreſcit) & erunt, nihil Ak , Al , Am , An , &c. ut velocitates amiſſæ, & ideò rectângula aB , ak , al , am , an , &c., ut velocitates reſiduæ reſiſtentiiſ proportionales, principio ſingulorum temporum æqualium. Quoniam verò gravitas motum accelerat quem reſiſtentia retardat, de vi reſiſtentiiæ ſubducatur gravitas $CHba$, & manebunt rectângula $ABHC$, $KkHC$, $LlHC$, $MmHC$, &c. ut vires abſolutæ quibus corpus in principio ſingulorum temporum æqualium retardatur, id eſt, ut rectângula Ak , Kl , Lm , Mn , & propterea per Lem. 1. Lib. 2. in progrefſione geometricâ. Quare (380. lib. 1.) erunt areæ $ABqK$, $KqrL$, $Lrsm$, $MstN$, &c. æquales, ideòque temporibus ſemper æqualibus analogæ. Elapſo igitur tempore quovis $ABtN$, corporis velocitas reſidua erit ut rectângulum $Nnba$, ſive ut recta Na , ſed ſpatia ſunt ut velocitas & tempus conjunctum, ergo

DE MOTU
CORPO-
RUM.

perpendicula DG , AB
in G & B ; & compleatur
parallelogrammum $DGKC$
cujus latus GK secet AB
in Q . Capiatur linea N
in ratione ad QB quâ
 DC fit ad CP ; & ad
rectâ DC punctum quod-
vis R erecto perpendiculo
 RT , quod hyperbolæ in
 T , & rectis EH , GK ,
 DP in I , t & V occur-
rat; in eo cape Vr æ-
qualem $\frac{tGT}{N}$, vel (a)

quod perinde est, cape
 Rr æqualem $\frac{GTIE}{N}$; &

projectile tempore $DRTG$
perveniet ad punctum r ,
describens curvam lineam
 $DraF$, quam punctum r
semper tangit, perveniens
autem ad maximam altitudinem a in perpendiculo AB , & po-
stea semper appropinquans ad asymptoton PC . Estque velocitas
ejus in puncto quovis r ut curvæ tangens rL . Q. E. I.



ut velocitas tota projectionis ad velocita-
tem verticalem, ac proinde ex lege re-
sistentiæ ut resistentia tota sub initio ad
resistentiam ex motu in altitudinem, & cum
sit DA ad AC ut resistentia medii ex mo-
tu in altitudinem ad vim gravitatis (per
hypothesim), erit per compositionem
rationum & ex æquo $DA \times DP$ ad AC
 $\times CP$ ut resistentia tota ex motu proje-
ctionis ad vim gravitatis.

(a) * Vel quod perinde est, cape Rr
æqualem &c. Cum enim sit (per hyp.)
 $N:QB=DC:CP$, & $DC:CP=DR:$

RV , ob triangula similia DRV , DCP ,
erit $N:QB=DR:RV$, & ideo $RV=$
 $\frac{DR \times QB}{N}$. Sed rectangulum $GEIt=$

$Gt \times GE=DR \times QB=GTIE+tGT$,
& ideo $\frac{GTIE}{N} = \frac{DR \times QB - tGT}{N}$

$RV - \frac{tGT}{N}$. Quare si capiatur $Vr=$

$\frac{tGT}{N}$, erit $\frac{GTIE}{N} = RV - Vr = Rr$.

* Equat-

Est enim N ad QB ut DC ad CP seu DR ad RV , LIBER
SECTIO I.
PROP.
IV.
PROBL.
II.
 ideoque RV æqualis $\frac{DR \times QB}{N}$, & Rr (id est $RV - Vr$ seu
 $\frac{DR \times QB - tGT}{N}$) ^(b) æqualis $\frac{DR \times AB - RDGT}{N}$. Ex-

ponatur jam tempus per aream $RDGT$, & (per legum cor-
 rol 2.) distinguatur motus corporis in duos, unum ascensus,
 alterum ad latus. Et cum resistantia sit ut motus, ^(c) distin-
 guetur etiam hæc in partes duas partibus motus proportionales
 & contrarias: ideoque longitudo, à motu ad latus descripta,
 erit (per prop. 11. hujus) ut ^(d) linea DR , ^(e) altitudo ve-
 rò (per prop. 111. hujus) ut area $DR \times AB - RDGT$,
 hoc est, ut linea Rr . Ipso autem motus initio area $RDGT$
^(f) æqualis est rectangulo $DR \times AQ$, ideoque linea illa Rr
 (seu $\frac{DR \times AB - DR \times AQ}{N}$) tunc est ad DR ut $AB - AQ$
N

seu QB ad N , id est, ut CP ad DC ; atque ideo ut motus
 in altitudinem ad motum in longitudinem sub initio. Cum igitur
 Rr semper sit ut altitudo, ac DR semper ut longitudo,
 atque Rr ad DR sub initio ut altitudo ad longitudinem: necesse
 est

(b) * *Æqualis* $\frac{DR \times AB - RDGT}{N}$

&c. Est enim $\frac{DR \times AB - RDGT}{N}$

$= \frac{DR \times RI - RDGT}{N} = \frac{GTIE}{N} =$

$RV - Vr.$

(c) * *Distinguatur etiam hæc &c.*
 In eâ, quam tractamus, resistantiæ hypo-
 thesi motus componere ac dividere licet
 eodem modo quo componuntur & divi-
 duntur in vacuo; quod in aliis resistan-
 tiæ hypothesibus fieri non potest. Cum
 enim resistantia velocitati proportionalis
 est, spatia velocitatibus separatis & con-
 junctis eodem temporis momento descri-
 benda vi resistantiæ minuuntur in eâdem
 quam habent inter se ratione.

(d) * *Ut linea DR.* Exponitur enim
 corporis velocitas horizontalis sub motus

initio per lineam DC . Unde tempus
 exponi poterit per aream hyperbolicam
 $RDGT$, & spatium hoc tempore des-
 criptum per lineam DR , per cor. prop.
 11. hujus.

(e) * *Altitudo vero &c.* Cum enim
 sit DA ad AC ut resistantia verticalis ad
 gravitatem (per hyp.); area $GTIE$, seu
 ei æqualis $DR \times AB - RDGT$, erit ut al-
 titudo motu verticali descripta (per prop.
 111. hujus); & quia (per construct.) est
 $Rr = \frac{DR \times AB - RDGT}{N}$, ideoque ob

datum N , Rr ut $DR \times AB - RDGT$,
 erit altitudo ut Rr .

(f) * *Æqualis est rectangulo &c.* Nam
 coincidente puncto t cum G , evanescit Tt
 respectu Rt seu AQ , fitque area evanes-
 cens $RDGT$ æqualis $RDGT$ seu $DR \times$
 AQ .

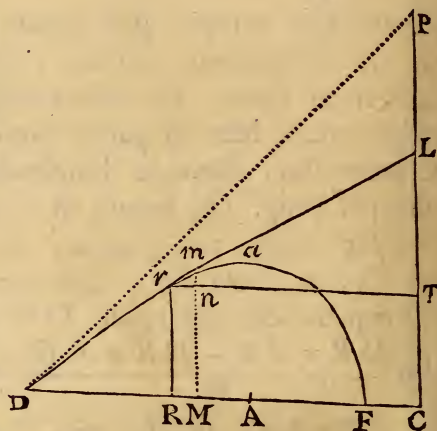
est ut Rr semper sit ad DR ut altitudo ad longitudinem, & propterea ut corpus moveatur in linea $DraF$, quam punctum r (g) perpetuò tangit. *Q. E. D.*

Co-

(g) 54. *Perpetuo tangit.* Quoniam autem DA est ad AC ut resistentia ex motu verticali sub initio orta ad vim gravitatis, tempus totius ascensus corporis erit $DABG$ (per Prop. III. hujus), quo etiam tempore percurrit corpus longitudinem DA , & ideo ad maximam suam altitudinem a pervenit ubi erit in perpendiculari ABa , & postea semper appropinquat ad asymptotum PC (per Cor. Prop. II). Per punctum quodvis trajectorye r agatur rT horizontali DC parallela & verticali CP occurrens in T , verticalis Mm ipsi Rr infinite propinqua secet rT in n & tangentem rL seu curvam in m : & quoniam motus corporis in loco r per arcum rm dividi potest in motum horizontalem rn & verticalem nm , erit velocitas horizontalis ad verticalem ut rn ad nm , & ad obliquam secundum tangentem curvæ ut rn ad rm . Sed ob similitudinem triangulorum nm , rTL , est $rn:mn=rT$ vel $RC:TL$, & $rn:rm=RC:rL$. Quare cum RC sit ut velocitas horizontalis corpori in loco r residua ex velocitate DC quam sub initio motus habebat in loco D (per Cor. Prop. II); erit TL ut velocitas verticalis corpori residua ex velocitate initiali CP , & rL ut velocitas obliqua in arcu rm ex duabus rT & TL composita. Est itaque velocitas & proinde resistentia corporis in puncto quovis trajectorye r ut curvæ tangens rL .

55. Hinc per datum trajectorye punctum r duci potest tangens rL . Nam velocitas verticalis LT in loco r est ad velocitatem verticalem CP in loco D , ut rectangulum RB ad rectangulum DB (vide figuram textus) sive ut RA ad DA (per Prop. II); ideoque $LT = \frac{CP \times RA}{DA}$.

56. Ex superiori constructione facile deducitur æquatio ad trajectoryam $DraF$. Positis enim $DP=b$, $DC=e$, $CP=f$, $AC=g$, $AB=h$, $Rr=y$, & $DR=x$, erit (per theor. 4^{um}. de hyperb. lib. 1.) $DC(e)$:



$$AC(g) = AB(h) : GD = \frac{gh}{e}, \text{ \& } RC$$

$$(e-x) : AC(g) = AB(h) : RT = \frac{gh}{e-x}$$

$$\text{ideoque } QB = AB - GD = \frac{eh - gh}{e}, \text{ \& } \text{areæ hyperbolicæ } RDGT \text{ elementum nascens } RT \times dx = \frac{ghdx}{e-x}, \text{ ac proinde}$$

$$\text{area } RDGT = gh. S. \frac{dx}{e-x}, \text{ Præterea}$$

$$(\text{per constr.}) \text{ est } CP(f) : DC(e) =$$

$$QB \left(\frac{eh - gh}{e} \right) : N = \frac{eh - gh}{e}, \text{ \& } Rr = y = \frac{DR \times AB - RDGT}{N}. \text{ Est \& } DR \times AB$$

$$= hx. \text{ Quare erit } y = \frac{fx}{e-g} - \frac{fg}{e-g} \times S. \frac{dx}{e-x}$$

Est etiam (per constr.) DA seu $e-g$ ad AC seu g ut resistentia medii ex motu in altitudinem ad vim gravitatis, & ideo per Cor. I. Prop. III. ut velocitas verticalis, quam exponit recta CP seu f , ad velocitatem terminalem; & ideo si velocitas terminalis exponatur per lineam a , habebitur

Corol. 1. Est igitur Rr æqualis $\frac{DR \times AB}{N} - \frac{RDGT}{N}$: ideo-

que si producat RT ad X ut ^(h) fit RX æqualis $\frac{DR \times AB}{N}$;

id est, si compleatur parallelogrammum $ACPY$, jungatur DY secans CP in Z , & producat RT donec occurrat DY in X ; erit Xr æqualis $\frac{RDGT}{N}$, & propterea tempori propor-

tionalis.

Co-

bitur $a = \frac{fg}{e-x}$. Unde fit $y = \frac{ax}{y} - a.S. \frac{d x}{e-x}$
& sumptis fluxionibus $d y = \frac{a d x}{g}$
 $-\frac{a d x}{e-x}$. Si ponatur RC five $e-x = z$,
erit $-dx = dz$, & $-\frac{a d x}{e-x} = \frac{a dz}{z}$, ideo-
que $-a.S. \frac{d x}{e-x} = a.S. \frac{dz}{z} = a.L.z = a.L.e-x$

(40). Quare erit $y = \frac{ax}{g} + a.L.e-x$
 $+ Q$ const. Et quia evanescente y , evanescit quoque x , invenitur constans Q
 $= -a.L.e$, & hinc $y = \frac{ax}{g} + a.L.e-x$
 $-a.L.e = \frac{ax}{g} - a.L.\frac{e}{e-x}$. Est enim $L.e - L.e-x$
 $= L.\frac{e}{e-x}$, & signis mutatis $L.e-x - L.e$
 $= -L.\frac{e}{e-x}$.

57. Ex hac æquatione alia deducitur inter
 DV & Vr . Si enim dicantur $DV = v$
& $Vr = z$, erit ob triangula DCP , DRV
similia, $DP(b) : DV(v) = DC(e) :$
 $DR(x) = \frac{ev}{b}$, & ideo $e-x = \frac{eb-ev}{b}$
& $\frac{e}{e-x} = \frac{b}{b-v}$; similiter erit $DC(e) :$
 $CP(f) = DR\left(\frac{ev}{b}\right) : Vr = \frac{fv}{b}$, ideo-
que $y = Rr = Vr - Vr = \frac{fv}{b} - z$. Qua-

re habebitur $\frac{fv}{b} - z = \frac{aev}{bg} - a.L.\frac{bg}{b-v}$, &
 $z = \frac{fgv-aev}{bg} + a.L.\frac{b}{b-v}$. Sed (ex demon-
str.) $a = \frac{fg}{v-g}$, atque ideo $ae-ag = fg$, &
 $fg-ae = -ag$; quare erit etiam $z =$
 $a.L.\frac{b}{b-v} - \frac{av}{b}$.

(h) * Ut fit RX æqualis $\frac{DR \times AB}{N}$

Ecce. Hoc enim factu, erit RX ad DR ut
data AB ad datam N , ideoque locus
punctorum X linea recta quæ transit per
punctum D , ubi evanescente DR evanescit
quoque RX . Coincidente puncto R
cum A fit RX seu $AY : DA = AB : N$,
& (per theor. 4. de hyperb.) $DC : AC$
 $= AB : GD$ seu AQ ; & divisim $DC : DA$
 $= AB : BQ$, per constructionem vero CP :
 $DC = BQ : N$, ideoque ex æquo CP :
 $DA = AB : N = AY : DA$, ac proinde
 $AY = CP$. Unde si compleatur paralle-
logrammum $ACPY$, jungaturque DY se-
cans CP in Z , erit DZ linea recta quam
punctum X perpetuò tangit. Quoniam
igitur $RX = \frac{DR \times AB}{N}$, & $Xr = RX - Rr$
 $= \frac{DR \times AB}{N} - \frac{DR \times AB + RDGT}{N}$;

erit $Xr = \frac{RDGT}{N}$, & propterea, ob da-
tam N , Xr est ut area $RDGT$, ideo-
que ut tempus quo corpus ex loco D
pervenit in locum r .

* In.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

hujus, ipso motus initio, est $\frac{DV \text{ quad.}}{Vr}$; & Vr

(^m) est $\frac{tGT}{N}$ seu $\frac{DR \times Tt}{2N}$. Recta autem quæ,

si duceretur, hyperbolam GTS tangeret in G ,

(n) parallela est ipsi DK , ideoque Tt est $\frac{CK \times DR}{DC}$, & N erat $\frac{QB \times DC}{CP}$. Et propterea

$$V_{\text{rest}} \frac{DRq \times CK \times CP}{2DCq \times QB}, \text{ id est (cb proportiona-}$$

les DR & DC, DV & DP) $\frac{DV_q \times CK \times CP}{2DP_q \times QB}$, D R

& latus rectum $\frac{DV \text{ quad.}}{V_r}$ prodit $\frac{2DPq \times QB}{CK \times CP}$, id (°) est (ob propor.

tionales QB & CK , DA & AC) $\frac{2DP_4 \times DA}{AC \times CP}$, ideoque ad $2DP$, ut $DP \times DA$ ad $CP \times AC$; (p) hoc est, ut resistentia ad gravitatem. *Q.E.D.*

Corol. 4. Unde si corpus de loco quovis D , datâ cum velocitate, secundum rectam quamvis positione datam DP projiciatur; & resistentia medii ipso motus initio detur: inveniri potest curva $DraF$, quam corpus idem describet. Nam ex datâ velocitate (9) datur latus rectum parabolæ, ut notum est.

(m) * Et Vr est $\frac{tGT}{N}$ (per constr.) seu

$$\frac{DR \times Tt}{2N};$$
 evanescente enim DR seu Gt ,

triangulum t G T fit $\frac{1}{2} Gt \times Tt = \frac{1}{2} DR \times Tt,$

$$\& \text{ hinc } \frac{tGT}{N} = \frac{DR \times Tt}{2N}.$$

(n) * *Parallela est ipsi DE*, ob KC = DG, & subtangentem hyperbolæ æqualem abscissæ DC (per theor. 1. de hyp. lib. 1.). Cum autem evanescent GT t, fit Tt ad tG seu DR ut ordinata GD seu CK ad. subtangentem, sive ad DC, & ideo $Tt = \frac{CK \times DR}{DC}$. Et N erat $\frac{QB \times DC}{CP}$

(per constr.). Quare si loco N & Tt ,
hi valores substituantur in quantitate

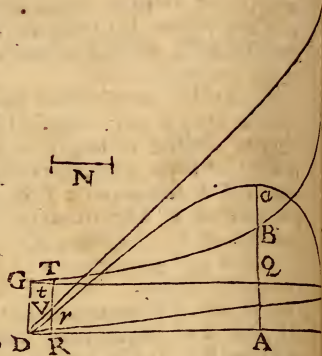
$$\frac{DR \times Tt}{2N} = Vr, \text{ invenietur } Vr = \frac{DR^2 \times CK \times CP}{2DC^2 \times QB}$$

(o) * *Id est ob proportionales* QB & CK, DA & AC &c. Nam (per theor. 4. de hyp.) AB est ad GD (five AQ vel CK) ut DC ad AC, & divisum QB est ad CK ut DA ad AC, id est

$$\frac{QB}{CK} = \frac{DA}{AC}.$$

(p) * *Hoc est, ut resistentia ad gravitatem, per construct. Probl. II.*

(q) * Datur latus rectum parabolæ &c. Data velocitate secundum directionem tangentis DP, datur tum spatium finitum in medio non resistente tempore dato & quabiliter descriptum, tum ex effectu cognito gravitatis in tempore dato, habet-



DE MOTU
CORPO-
RUM.

in eâdem ratione, (u) at latus rectum parabolæ augeatur in ratione illâ duplicatâ: (x) patet longitudinem $2DP$ augeri in ratione illâ simplici, ideoque velocitati semper proportionalem esse, neque ex angulo CDP mutato augeri vel minui, nisi mutetur quoque velocitas.

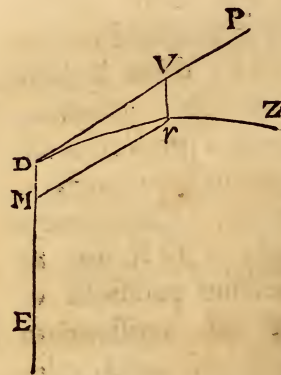
Corol. 7. Unde liquet methodus determinandi curvam $DraF$ ex phænomenis quamproximè, & inde colligendi resistantiam & velocitatem quâcum corpus projicitur. Projiciantur corpora duo similia & æqualia eâdem cum velocitate, de loco D , secundum angulos diversos CDP , CDp & cognoscantur loca F , f , ubi incidunt in horizontale planum DC . Tum, assumptâ quâcumque longitudine pro DP vel Dp , fingatur quod resistantia in D sit ad gravitatem in ratione quâlibet, & exponatur

parabolæ $D r Z$; quam grave in medio non resistente describit, & datâ positione tangentis DP cum diametro DE , parabola describi potest; datur autem in singulis locis velocitas corporis gravis parabolam datam describentis: Sit enim abscissa DM verticali Vr æqualis & parallela, & ordinata Mr etiam æqualis & parallela tangenti DV ; datur tum velocitas quam corpus grave è puncto V cadendo per altitudinem datam Vr habet in r , tum tempus quo altitudinem illam describit, & hinc datur tempus idem quo motu uniformi describit spatium datum DV (40. lib. 1.), ideoque datur velocitas uniformis per tangentem DP , quæ est ipsa velocitas projectionis in D .

(u) * At latus rectum parabolæ augeatur. Nam cum velocitas secundum tangentem DV uniformis supponatur (40. lib. 1.); Si, dato tempore quo describitur DV , velocitas illa crescat, crescat DV in eadem ratione, manente spatium verticali Vr hoc eodem tempore dato descripto; sed latus rectum parabolæ $D r Z$ est $\frac{DV^2}{Vr}$ (per cor. 3.) & quantitas

$\frac{DV^2}{Vr}$ manente Vr , crescit ut DV^2 .

Quare latus rectum parabolæ $D r Z$ augeatur in ratione duplicatâ velocitatis.

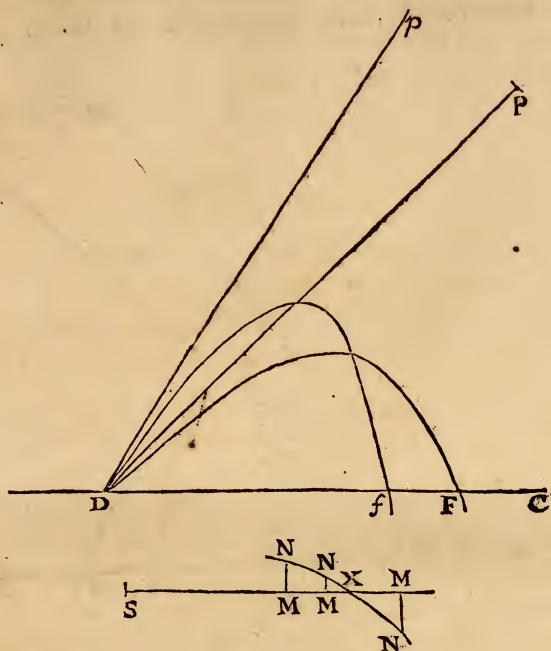


(x) * Patet longitudinem $2DP$ &c. Gravitas dicatur G , resistantia initio motus R , latus rectum parabolæ, ut supra, $\frac{DV^2}{Vr}$; & erit $2DP: \frac{DV^2}{Vr} = G: R$, ideo-

que $2DP = \frac{G \times DV^2}{R \times Vr}$, hoc est, datis Vr & G , $2DP$ est ut $\frac{DV^2}{R}$, & quia R est ut velocitas, seu ut DV , erit etiam $2DP$ ut DV , sive ut velocitas (per notam superiorem).

tur ratio illa per longitudinem quamvis SM . (y) Deinde per computationem, ex longitudine illâ assumptâ DP , inveniantur

LIBER
SECUND.
SECT. I.
PROP. IV.
PROBL. II.



longitudines DF , Df , ac de ratione $\frac{Ff}{DF}$ per calculum inventâ, (z) auferatur ratio eadem per experimentum inventa, &

(y) 64. Deinde per computationem. Datâ enim DP longitudine & positione, dantur CP & DC , & datâ ratione resistentiæ in D ad gravitatem dantur DA & AC per constructionem problematis istius: His autem datis, curva $DraF$ (vide figuras superiores) describi potest, & hinc invenitur amplitudo horizontalis DF constructione per hyperbolam vel per logarithmicam (59). Si autem rem voluerimus calculo tractare, uti poterimus æquatione $y = \frac{ax}{g} - a.L. \frac{e}{e-x}$ (63) in qua ut sit $x = DF$, ponenda est $y = 0$, & æ-

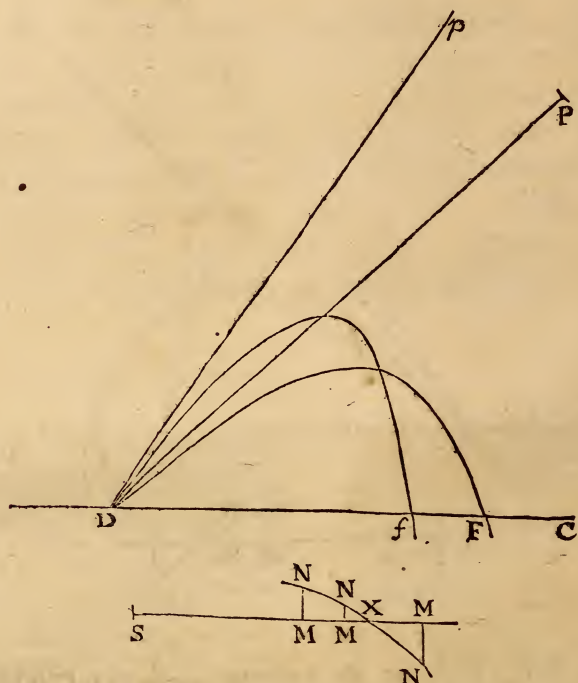
quatio fiet $\frac{ax}{g} = L. \frac{e}{e-x}$, ex quâ per gressum serierum, vel per alias approximationes invenietur x per g & e , seu DF per AC & DC .

(z) 65. Auferatur ratio eadem per experimentum inventa; & si nihil est residui, recte assumpta fuit ratio resistentiæ ad gravitatem; si quid residui fuerit, exponatur differentia per MN . Nam si recte assumpta fuit ratio resistentiæ ad gravitatem, curva $DraF$ per constructionem vel per computationem descripta similis est trajectoriæ quam corpus in medio resistentiæ

64.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

exponatur differentia per perpendicularum MN . Idem fac iterum ac tertio, assumendo semper novam resistantiæ ad gravitatem rationem SM , & colligendo novam differentiam MN . Ducantur autem differentiæ affirmativæ ad unam partem rectæ



SM , & negativæ ad alteram; & per puncta N, N, N agatur curva regularis NNN secans rectam $SMMM$ in X , & $(^a)$ erit SX vera ratio resistantiæ ad gravitatem, quam

te reverâ describit, & hinc homologarum in illis curvis linearum debet esse ratio data. Determinatur enim trajectory vera ex velocitate & angulo projectionis æquali PDC vel pDC , atque ex ratione resistantiæ ad gravitatem datam; & curva per constructionem delineata determinatur per longitudinem assumptam DP vel Dp , quæ velocitatem datam semper potest exhibere, per angulum PDC vel pDC , & per rationem linearum DA, AC , seu

rationem resistantiæ ad gravitatem, si recte assumpta fuit: quare differentia tota inter veram trajectorym & curvam hoc modo per constructionem descriptam est in magnitudine linearum homologarum, quarum ratio est eadem in utraq; curvâ. Curvæ igitur illæ similes sunt.

(a) 66. Et erit SX vera ratio resistantiæ ad gravitatem. Nam ubi MN seu differentia rationum $\frac{Ff}{DF}$, quæ per computatio-

invenire oportuit. Ex (b) hac ratione colligenda est longitudo DF per calculum; & longitudo quæ sit ad assumptam longitudinem DP , ut longitudo DF per experimentum cognita ad longitudinem DF modo inventam, erit vera longitudo DP . Quâ inventâ, habetur tum curva linea $DraF$ quam corpus describit, tum corporis velocitas & resistentia in locis singulis.

Scholium.

Cæterum, resistentiam corporum esse in ratione velocitatis, (†) hypothesis est magis mathematica quam naturalis. In mediis, quæ rigore omni vacant, resistentiæ corporum sunt in duplici.

tionem & per experimentum inventæ sunt, nulla est, ratio resistentiæ ad gravitatem recte assumpta fuit (65). Quare cum SM assumptam illam rationem exponat, & evanescat MN ubi SM fit SX , patet in hoc casu rationem resistentiæ ad gravitatem recte exponi per lineam SX . Itaque si innumeræ abscissæ SM assumptæ fuissent, & innumeræ ordinatæ NM per experimenta determinatæ, curva quam punctum N perpetuò tangit, rationem accuratam resistentiæ ad gravitatem determinaret per ejus intersectionem X cum linea SM ; ideoque si multa sunt tentamina, sicque plura obtineantur puncta N , & per ea ducatur curva regularis $NNXN$, illa quam proxime punctum X quæsitus determinabit; methodum autem ducendi curvam regularem per plura puncta data mox in Scholio sumus tradituri.

(b) * *Ex hac ratione colligenda est &c.* Sit, exempli causâ, ratio assumpta resistentiæ ad gravitatem 1 ad 10, seu $SM = \frac{1}{10}$; inventa autem fit $SX = 2$ $SM = \frac{2}{10} = \frac{1}{5}$; erit resistentia ad gravitatem ut 1 ad 5. Ex hac ratione & assumptâ longitudine DP colligenda est longitudo DF seu amplitudo jactus (64); & quoniam inventâ verâ ratione resistentiæ ad gravitatem, trajectory per calculum vel per constructionem inventa similis est trajectory quam corpus in medio resistente, reverâ describit (65), erit amplitudo DF per calcu-

lum inventa ad amplitudinem DF per experimentum cognitam, ut assumpta longitudo DP ad veram longitudinem DP pro trajectory in medio resistente descriptâ. Hâc autem longitudine inventâ, habetur (per cor. 4.) tum curva linea $DraF$ quam corpus reipsâ describit, tum corporis velocitas & resistentia in locis singulis (per cor. 5.).

(†) 67. Ex supra demonstratis determinari possent motus corporis in medio quod resistit partim uniformiter, partim in ratione velocitatis. Et quidem si corpus sola vi insitâ in hoc medio feratur, pars illa resistentiæ quæ est uniformis, tanquam vis constans gravitatis quâ corporis ascendentis motus retardatur, considerata est, & in superioribus constructionibus pro corporis ascensu, non gravitas, sed ea resistentia uniformis data per lineam AC , vel per rectangulum AH exponi debet. Si vero corpus in prædicto medio vi gravitatis etiam urgeatur, linea AC gravitatem & resistentiæ partem uniformem simul junctas, si corpus ascendit, & excessum gravitatis supra eam resistentiæ partem uniformem, si corpus descendit, exponet. Quæ ratione cæteris manentibus, determinabuntur motus corporis tum solâ vi insitâ moti, tum vi gravitatis urgente ascendentis & descendentis in medio quod resistit partim in ratione datâ, partim in ratione velocitatis, tum etiam corporis projecti.

66:

plicatâ ratione velocitatum. (c) Etenim actione corporis veloci-
 cioris comunicatur eidem mediî quantitati, tempore minore,
 motus major in ratione majoris velocitatis; ideoque tempore
 æquali, ob majorem mediî quantitatem perturbatam, commu-
 nicatur motus in duplicatâ ratione major; estque resistentia (per
 motus leg. II. & III.) ut motus communicatus. Videamus
 igitur quales oriuntur motus ex hac lege resistentiæ.

(c) Etenim actione &c. Hæc patent
per demonstrata (8).

68. Scholium. Ex æquatione ad curvam
 $Dr = Af$, quam (57) invenimus, deducitur hujus curvæ per Logarithmicam satis elegans constructio, quæ usi sunt Varignonius & Hermannus. Eam hic exponemus breviter. Deinde cum in superioris propositionis corollario ultimo & alibi postea describenda sit curva regularis quæ per data puncta transeat, hoc problema, quod Newton in Epistolâ ad Oldenburgum anno 1676. datâ unum fere ex pulcherrimis dicit quod solvere desideraverit, solvemus.

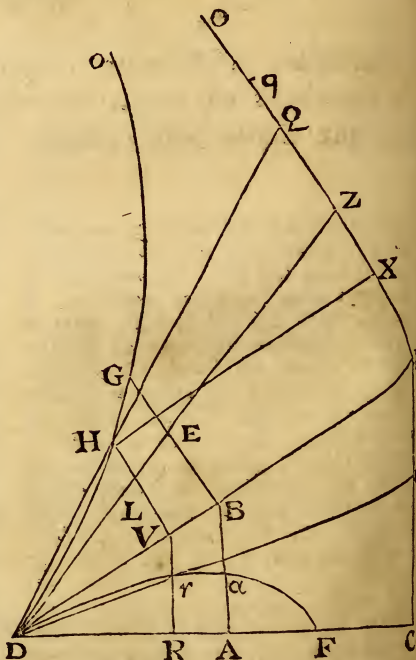
69. Iisdem positis quæ in superiori constructione Newtoni, sit $DP = b$, $DV = v$, $Vr = z$, & DP ad a ut velocitas projectionis ad velocitatem terminalem; & erit

(57) $z = a$. L. $\frac{b}{b-v} - \frac{av}{b}$. Oportet curvam

DraF ex hac æquatione per Logarithmicam construere. In recta PO ad DP normali capiatur PZ=a, asymptoto PO & subtangente PZ deferatur per punctum D Logarithmica DHO, cujus DZ erit tangens, & per punctum quodvis V in linea DP agatur VH parallela PO Logarithmica occurrens in H & tangenti DZ in L, capiaturque verticalis VR pars Vr æqualis HL. Punctum r erit in trajectory quæsitâ DraF. Nam ducto ex H ad PO perpendicularo HX, erit (per construct.) VP=HX=b-v, PZ=a, & hinc PX=HV=PZ x L. $\frac{DP}{HX} = a.L. \frac{b}{b-v}$

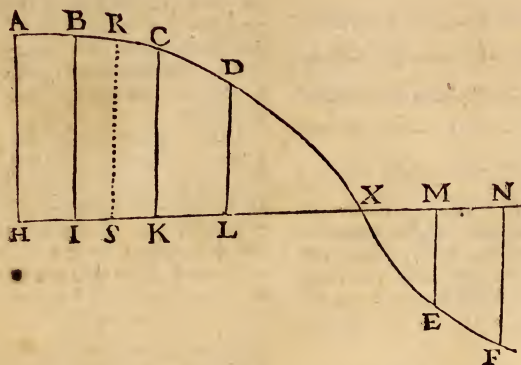
(34). Et ob triangula DVL , DPZ similia, $DP(b):PZ(a)=DV(v):VL$
 $=\frac{av}{b}$. Quare erit $HV-LV=a.L\frac{b}{b-v}$

$$-\frac{av}{b} = z = Vr. \quad Q. E. D.$$



70. Cor. 1. Si per punctum A Newtoni constructione determinatum erigatur verticalis AB secans DP in B, & per B erigatur ad DP perpendicularum BG fecans DZ in E & Logarithmicam in G, capiaturque Ba æqualis GE, erit Aa maxima altitudo Jactûs.

71. Cor. 2. Punctum r quo trajectoria rectam Dc ex D ductam ad Pc , intersectat, invenitur, si in lineæ ZO capitur ZQ æqualis Pc , jungantur DQ logarithmicam secans in H , demittatur ex H ad DP , perpendicularum HV , & ex V



ejus assumptione quomodocumque per-
 veniatur ad æquationes ex quibus assump-
 ta tandem determinetur. Si itaque curva
 generis dari per data puncta delineanda
 fit, assumatur generalis ad curvam illam
 æquatio cum terminorum coefficientibus
 indeterminatis, & curvâ ad rectam ali-
 quam positione datam relatâ, ex singulis
 punctis datis in rectam illam demittantur
 perpendiculares aut rectæ aliæ inter se pa-
 rallelæ, quæ datæ erunt ut & earum ab-
 scissæ a dato in rectâ illâ puncto compu-
 tatz; deinde in assumptâ æquatione loco
 abscissæ variabilis x & ordinatæ etiam varia-
 bilis y scribantur abscissæ & ordinatæ per
 puncta data determinatæ, & tot inde obti-
 nebuntur æquationes quot sunt puncta da-
 ta per quæ curva transire debet, atque ex
 illis æquationibus, generalis æquationis
 assumptæ coefficientes determinabuntur.
 Hujus methodi exemplum fit solutio Lem-
 matis 5ⁱ lib. 3. principiorum, quod ita
 propositum est: invenire curvam generis
 parabolici quæ per data quocumque pun-
 cta transibit; cujus Lemmatis solutionem
 dedit ibidem Newtonus, sed sine demon-
 stratione quæ tamen ex ejusdem auctoris
 differentiali methodo colligi potest.

76. I. Sinto puncta illa A, B, C,
 D, E, F, &c. & ab iisdem ad rectam
 quamvis positione datam HN demittantur
 perpendiculara quocumque AH, BI, CK,

DL, EM, FN, &c.; positisque abscissâ
 variabili $HS = x$, & ordinatâ $RS = y$, as-
 sumatur generalis ad parabolam ABDEF
 æquatio $y = A + Bx + Cx^2 + Dx^3 +$
 $Ex^4 + \&c.$, sintque A, B, C, D, E, &c.
 cum suis signis indeterminatæ. Dicantur
 $AH = a$, $BI = f$, $CK = g$, $DL = h$, ME
 $= -k$, & $HI = l$, $HK = m$, $HL = n$,
 $HM = t$, &c. Ponantur 1^o. $y = a$ & $x = 0$;
 2^o. $y = f$, & $x = l$; 3^o. $y = g$ & $x = m$; 4^o.
 $y = h$, & $x = n$; 5^o. $y = -k$, & $x = t$ atque ita
 deinceps; & loco y & x seorsim substituantur
 hi valores in æquatione generali assump-
 ta, quæ in has mutabitur:

II. $a = A$

$$f = A + Bl + Cl^2 + Dl^3 + El^4 + \&c.$$

$$g = A + Bm + Cm^2 + Dm^3 + Em^4 + \&c.$$

$$h = A + Bn + Cn^2 + Dn^3 + En^4 + \&c.$$

$$-k = A + Bt + Ct^2 + Dt^3 + Et^4 + \&c.$$

Subducantur æquationes inferiores ex su-
 perioribus, nimirum secunda ex primâ,
 tertia ex secunda, & ita deinceps. Dif-
 ferentia primæ ac secundæ ordinatæ per pri-
 mum intervallum HI divisa dicatur b,

id est, $b = \frac{a-f}{l}$; secundæ ac tertiæ dif-
 ferentia per secundum intervallum IK di-
 visa dicatur 2 b, id est, $2b = \frac{f-g}{m-l}$, &
 ita de cæteris. Prodibunt æquationes se-
 quentes.

F 2

III.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

$$\text{III. } b = \frac{a-f}{l} = -B - Cl - Dl^2 - El^3$$

$${}_2b = \frac{f-g}{m-l} = -B - Cl - Cm - Dl^2 - Dlm - Dm^2 - El^3 - El^2m - Elm^2 - Em^3$$

$${}_3b = \frac{g-h}{n-m} = -B - Cm - Cn - Dm^2 - Dmn - Dn^2 - Em^3 - Em^2n - Emn^2 - En^3$$

$${}_4b = \frac{h+k}{t-n} = -B - Cn - Ct - Dn^2 - Dnt - Dt^2 - En^3 - En^2t - Ent^2 - Et^3$$

Simili modo capiantur adhuc æquationum istarum differentia, & dividantur per intervalla inter duas ordinatas interceptum HK, IL, KM, & differentia sic divisæ dicantur c, 2c, 3c, ut hic factum videtur.

$$\text{IV. } c = \frac{b-2b}{m} = C + Dl + Dm + El^2 + Elm + Em^2.$$

$${}_2c = \frac{2b-3b}{n-l} = C + Dl + Dm + Dn + El^2 + Elm + Em^2 + Eln + Emn + En^2.$$

$${}_3c = \frac{3b-4b}{t-m} = C + Dm + Dn + Dt + Em^2 + Emn + En^2 + Em t + Ent + Et^2.$$

Harum æquationum differentia per intervalla trium ordinarum HL, IM, divisæ dicantur d, 2d, & erunt æquationes

$$\text{V. } d = \frac{c-2c}{n} = -D - El - Em - En$$

$${}_2d = \frac{2c-3c}{t-l} = -D - El - Em - En - Et$$

Harum tandem æquationum differentia per intervalla quatuor ordinarum HM divisæ dicatur e, & erit

$$\text{VI. } e = \frac{d-2d}{t} = E.$$

Si plura fuissent puncta data, pluresque ideo fuissent æquationes, eodem modo pergendum esset usque ad differentiam ultimam: quæ hic est differentia quarta, & sic tandem pervenitur ad valorem coefficientis ultimi termini æquationis generalis assumptæ, & deinde retrogrediendi inveniuntur valores aliarum coefficientium D, C, B, & A hoc modo.

VII. Quoniam $e = E$, & (V) $d = -D - El - Em - En$, erit $D = -d - el - em - en$; & quia (IV) est $c = C + Dl + Dm + El^2 + Elm + Em^2$ ideoque C

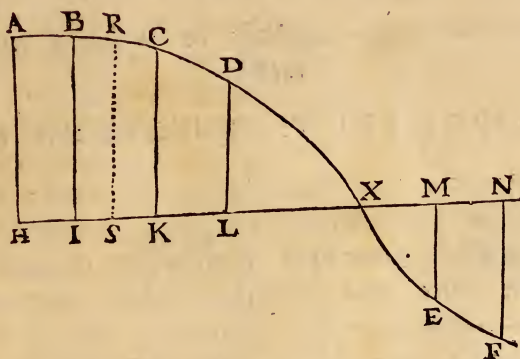
$= c - Dl - Dm - El^2 - Elm - Em^2$ si loco E & D substituantur eorum valores modo inventi, habebitur $C = c + dl + dm + elm + enl + emn$. Et simili modo si in æquatione (III) $b = -B - Cl - Dl^2 - El^3$, substituantur coefficientium E, D, C valores, inveniatur $B = -b - cl - dlm - elm n$.

VIII. Cum igitur sit (II.) $A = a$, æquatio assumpta $y = A + Bx + Cx^2 + Dx^3 + Ex^4$, in hanc abit $y = a - x$. ($bcl + dlm + elm n$) $+ x^2$. ($c + dl + dm + elm + enl + emn$) $- x^3$. ($d + el + em + en$) $+ ex^4 = a - bx - clx + cx^2 - dlmx + dlx^2 + dmx^2 - dx^3 - elm nx + elm x^2 + enl x^2 + emn x^2 - elx^2 - emx^3 - enx^3 + ex^4$, seu $y = a + b$.

$(-x) + c$. ($-x \times l - x$) $+ d$. ($-x \times l - x \times m - x$) $+ e$. ($-x \times l - x \times m - x \times n - x$) $+ \&c$. In quâ æquatione patet terminorum progressus, & quomodo datâ abscissâ HS seu x inveniri compendiosè possit correspondens ordinata SR seu y. Nam si dicantur $-x$ seu $-HS = p$; $-IS \times p$, seu $-x \times l - x = q$; $+SK \times q$, seu $-x \times l - x \times m - x = r$; $+SL \times r$, seu $-x \times l - x \times m - x \times n - x = s$, ita scilicet pergendo ad usque perpendiculum penultimum, quod hic est DL; erit RS seu $y = a + bp + cq + dr + es + \&c$.

IX. Atque hæc ipsa est regula quam Newtonus casu secundo Lemmatis V. lib. III. sic tradit: collige perpendiculorum AH, BI, CK &c. differentias primas per intervalla perpendiculorum divisas b, 2b, 3b, 4b &c; secundas per intervalla bina divisas c, 2c, 3c, 4c &c; tertias per intervalla ternaria divisas d, 2d, 3d, &c; quartas per intervalla quaternaria divisas e, 2e, &c. Et sic deinceps. Invenitis differentias, dic AH = a, -HS = p, p in -IS = q, q in +SK = r, r in +SL = s, pergendo scilicet ad usque perpendiculum penultimum. Et erit ordinatum applicata RS = a + bp + cq + dr + es + &c. ubi observandum est, præponenda esse signa negativa terminis HS, IS &c. qui jacent ad partes puncti S versus A, & signa affirmativa terminis SK, SL &c. qui jacent ad alteras partes puncti S.

X. Per hanc igitur regulam, assumptâ quolibet abscissâ HS, invenietur valor ordinatæ correspondentis SR, singulaque p-



rabolæ puncta determinabuntur. Si vero in æquatione ponatur $y=0$, & deinde quærat. valor abscissæ x , cognoscetur punctum X quo parabola rectam HN interfecat.

77. XI. Si perpendiculorum HA, IB, KC, LD &c. æqualia sunt intervalla HI, IK, KL &c.; cæteris ut supra (I) nominibus servatis, positoque intervallo $HI=1=1$, erunt $HK=m=2$, $HL=n=3$, $HM=4$, &c. & perpendiculorum differentiæ per intervalla, per intervalla bina, terna quaterna & diviſæ erunt (III, IV, V, VI) quæ ſecuntur.

Differentiæ primæ per intervalla diviſæ, $b=a-f$, $2b=f-g$, $3b=g-h$, $4b=h+k$.

Differentiæ ſecundæ per intervalla bina diviſæ, $c=\frac{a-2f+g}{2}$, $2c=\frac{f-2g+h}{2}$, $3c=\frac{g-2h+k}{2}$.

Differentiæ tertiæ per intervalla terna diviſæ, $d=\frac{a-3f+3g-h}{6}$, $2d=\frac{f-3g+3h+k}{6}$.

Differentiæ quartæ per intervalla quaterna diviſæ, $e=\frac{a-4f+6g-4h+k}{24}$.

XII. Ponantur $a-f=\beta$, $a-2f+g=n$, $a-3f+3g-h=d$, $a-4f+6g-4h+k=s$;

& erit $b=\beta$, $c=\frac{n}{2}$, $d=\frac{d}{6}$, $e=\frac{s}{24}$. Qua-

re ſi hi valores ſubſtituantur in æquatione ſupra (VIII.) inventa, $y=a+b.(-x)+c.(-x \times 1-x)+d.(-x \times 1-x \times m-x)+e.(-x \times 1-x \times m-x \times n-x)+\&c.$, illa in hanc mutabitur $y=a+\beta.(-x)+\frac{n.(-x \times 1-x)}{2}+\frac{d.(-x \times 1-x \times 2-x)}{2 \times 3}+\frac{s.(-x \times 1-x \times 2-x \times 3-x)}{2 \times 3 \times 4}+\&c.$

Quapropter ſi in hæc ultimâ æquatione dicantur $-HS$, ſeu $-x=p$; $\frac{1}{2}p$ in $-IS$, ſeu $\frac{-x \times 1-x}{2}=q$; $\frac{1}{3}q$ in $+SK$, ſeu $\frac{-x \times 1-x \times 2-x}{2 \times 3}=r$; $\frac{1}{4}r$ in $+SL$, ſeu $\frac{-x \times 1-x \times 2-x \times 3-x}{2 \times 3 \times 4}=s$; & ita

pergatur ad uſque perpendiculum penultimum, erit $y=a+\beta p+nq+d r+s$ + &c. ut Newtonus in caſu primo Lemmatis V. lib. III. determinavit. De hoc problemate Lector conſulat clariffimos auctores Hermannum in appendice ad phoronomiam, Craigium in tractatu de calculo fluentium, maxime vero Stirling in libro de interpolatione ſerierum, in quo totam hanc materiam copioſe & ſagaciter explicat.

SECTIO II.

De motu corporum quibus resistitur in duplicatâ ratione velocitatum.

PROPOSITIO V. THEOREMA III.

Si corpori resistitur in velocitatis ratione duplicatâ, & idem solâ vi insitâ per medium simile movetur; tempora verò sumantur in progressionem geometricâ à minoribus terminis ad majores pergente: dico quod velocitates initio singulorum temporum sunt in eâdem progressionem geometricâ inversè; & quod spatia sunt æqualia, quæ singulis temporibus describuntur.

Nam quoniam quadrato velocitatis proportionalis est resistentia medii; & ^(d) resistentiæ proportionale est decrementum velocitatis; si tempus in particulas innumeras æquales dividatur, quadrata velocitatum singulis temporum initiis erunt velocitatum earundem differentiis proportionalia. Sunt temporis particulae illæ AK , KL , LM , &c. in rectâ CD sumptæ, & erigantur perpendiculara AB , Kk , Ll , Mm , &c. hyperbolæ $BklmG$, centro C asymptotis rectangulis CD , CH descriptæ, occurrentia in B , k , l , m , &c. & ^(e) erit AB ad Kk ut CK ad CA , & divisim $AB - Kk$ ad Kk ut AK ad CA , & vicissim $AB - Kk$ ad AK ut Kk ad CA , ideoque ut $AB \times Kk$ ad $AB \times CA$. Unde, ^(f) cum AK & $AB \times CA$ dentur, erit $AB - Kk$ ut $AB \times Kk$; & ultimo, ubi coeunt AB & Kk , ut ABq . Et simili argumento erunt $Kk - Ll$, $Ll - Mm$, &c. ut Kk quad. Ll quad. &c. Linearum igitur AB , Kk , Ll , Mm quadrata sunt ut earundem differentiæ; & idcirco cum quadrata velocitatum fuerint etiam ut ipsarum dif-

(d) * Es resistentiæ proportionale est decrementum velocitatis; dato nempe temporis momento, (I. 15.).

(e) * Et erit AB ad Kk ut CK ad CA , (per theor. 4. de hyp.).

(f) * Unde cum AK , & $AB \times CA$

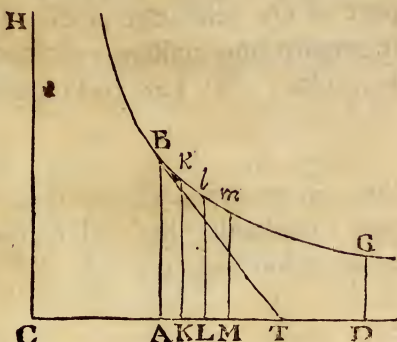
dentur. AK quidem (ex hyp. tempus enim in particulas innumeras æquales dividitur quæ per lineas æquales AK , KE &c. exponuntur) & $AB \times CA$ (per theor. 4. de hyp.).

* Si

differentiæ, (g) similis erit ambarum progressio. (h) Quo demon-

strato, consequens est etiam ut
 aræ his lineis descriptæ sint in
 progressionem consimili cum spatiis
 quæ velocitatibus describuntur.

Ergo si velocitas initio primi tem-
 poris AK exponatur per lineam
 AB , & velocitas initio secun-
 di KL per lineam Kk , & lon-
 gitudi primo tempore descripta
 per aream $AKkB$; velocitates



omnes subsequentes exponentur per lineas subsequentes Ll , Mm ,
 &c. & longitudines descriptæ per areas Kl , Lm , &c. Et
 compositè, si tempus totum exponatur per summam partium
 suarum AM , longitudo tota descripta exponetur per summam
 partium suarum $AMmB$. Concipe jam tempus AM ita
 dividi in partes AK , KL , LM , &c. ut sint CA , CK , CL ,
 CM , &c. in progressionem geometricâ; & (i) erunt partes illæ in
 eadem progressionem, & (k) velocitates AB , Kk , Ll , Mm , &c.
 in progressionem eadem inversâ, (l) atque spatia descripta Ak ,
 Kl , Lm , &c. æqualia. Q. E. D.

Corol. 1. Patet ergo quod, si tempus exponatur per asymp-
 toti partem quamvis AD , & velocitas in principio temporis
 per ordinatim applicatam AB ; velocitas in fine temporis ex-
 ponetur per ordinatam DG , & spatium totum descriptum per
 aream hyperbolicam adjacentem $ABGD$; necnon spatium,
 quod

(g) * Similis erit ambarum progressio;
 & ideo velocitates singulis temporum æ-
 qualium AK , Kl , LM &c. initiis ex-
 poni possunt per lineas AB , Kk , Ll &c.

(h) * Quo demonstrato, consequens est
 ut areæ $ABKk$, $KkLl$, $LlMm$, &c.
 sint in progressionem consimili cum spatiis quæ
 velocitatibus AB , Kk , Ll &c., tempus-
 culis AK , KL , LM &c., describuntur
 (14).

78. (i) * Et erunt partes illæ AK , KL ,
 LN , &c. quæ sunt differentiæ linearum
 CA , CK , CL , CM , &c. in eadem progres-

sione. Differentiæ enim cujusvis progres-
 sionis geometricæ, sunt in eadem progres-
 sione geometricâ. Nam cum sit $CA:CK$
 $= CK:CL = CL:CN$ &c., erit auferen-
 do antecedentia ex antecedentibus & con-
 sequentia ex consequentibus $CA:CK =$
 $AK:KL = KL:LM$ &c.

(k) * Et velocitates AB , Kk , Ll , Mm
 &c., in progressionem eadem inversâ. Siqui-
 dem (per theor. 4. de hyp.) est AB ut
 CA , inversè, Kk ut CK inversè.

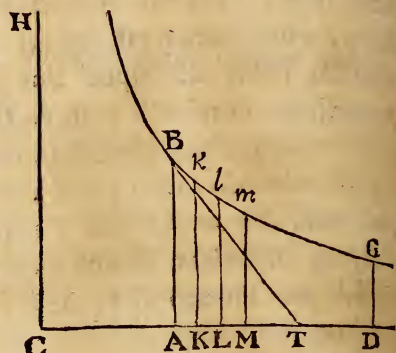
(l) * Atque spatia descripta, $ABkK$,
 $KkLl$, $LlMm$ &c., æqualia (380. lib. 1).

DE MOTU
CORPO-
RUM.

quod corpus aliquod eodem tempore AD , velocitate primâ AB , in medio non resistente describere posset, ^(m) per rectangulum $AB \times AD$.

Corol. 2. Unde datur spatium in medio resistente descriptum, capiendū illud ad spatium quod velocitate uniformi AB in medio non resistente simul describi posset, ut est area hyperbolica $ABGD$ ad rectangulum $AB \times AD$.

Corol. 3. Datur etiam resistantia medii, statuendo eam ipso motus initio æqualem esse vi uniformi centripetæ, quæ in cadente corpore, tempore AC , in medio non resistente, generare posset velocitatem AB . Nam si ducatur BT quæ tangat hyperbolam in B , & occurrat asymptoto in T ; ⁽ⁿ⁾ recta AT æqualis erit ipsi AC , & ^(o) tempus exponet, quo resistantia prima uniformiter continuata tollere posset velocitatem totam AB .



79. ^(m) * Per rectangulum $AB \times AD$. Si enim velocitas AB , manet eadem, tempore AK , describet corpus spatium $AB \times AK$, dum in medio resistente describit spatium $ABkK$, tempore KL velocitate AB describit spatium $AB \times KL$, dum in medio resistente describit spatium $KkLL$, & ita deinceps (14. lib. 1.); Quare tempore AM velocitate primâ AB in medio non resistente describet corpus spatium $AB \times (AK + KL + LM) = AB \times AM$; & tempore AD , spatium $AB \times AD$. Et quoniam ipso motus initio, est area $ABkK$, æqualis rectangulo $AB \times Kk$, atque spatia in medio resistente & in medio non resistente descripta temporis momento AK , sunt etiam æqualia, liquet spatium in medio resistente descriptum tempore quovis AD , esse ad spatium eodem tempore in medio non resistente descriptum velocitate AB , ut est area hyperbolica $ABGD$ ad rectangulum $AB \times AD$.

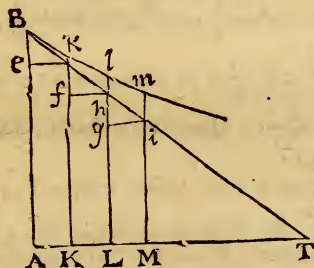
80. Ex corollario primo sequitur tempore infinito spatium infinitum describi in medio quod resistit in ratione quadrati velocitatis. Non enim evanescet GD , hoc est velocitas tota extincta non erit nisi infinita evadat recta AD , hoc est nisi tempus motus sit infinitum tuncque infinita sit area $ABGD$, seu spatium descriptum est infinitum.

⁽ⁿ⁾ * Recta AT æqualis erit ipsi AC . (Per theor. 1. de Hyp.)

^(o) * Et tempus exponet. Ordinate Kk, Ll, Mm , &c. rectæ BT , occurrant in k, h, i , &c. ex punctis k, h, i , demissa sint ad AB, Kk, Ll , &c. perpendicularia Ke, hf, ig , &c. & sumptis temporibus quam minimis Ak, kL, LM , æqualibus erunt Be, kf, hg æquales, sed resistantia prima temporis momento AK , tollit velocitatem $AB - Kk$, seu Be , & eadem uniformiter continuata temporis

Corol. 4. (P) Et inde datur etiam proportio hujus resistentiæ ad vim gravitatis, aliamve quamvis datam vim centripetam.

Corol. 5. Et vice versâ, si datur proportio resistentiæ ad datam quamvis vim centripetam; (†) datur tempus AC, quo vis centripeta resistentiæ æqualis generare possit velocitatem quamvis AB: & inde datur punctum B per quod hyperbola asymptotus CH, CD, describi debet; ut (q) & spatium ABGD, quod corpus incipiendo motum suum cum velocitate illâ AB, tempore quovis AD, in medio similari resistente describere potest.



momento KL, five AK, tolleret etiam velocitatem $kf = Be$, & temporis momento LM, seu AK, velocitatem $gh = Be$, atque ita deinceps; Quare resistentia prima uniformiter continuata tempore AT tolleret velocitatem totam AB, quia AB æqualis est omnibus differentiis $Be, kf, gh, \&c.$ usque ad T; vis autem centripeta quæ tempore AK, producit velocitatem Be , æqualis est vi quæ eodem temporis momento eandem velocitatem Be extinguit, seu æqualis est resistentiæ primæ, & illa vis centripeta uniformis manens toto tempore AT, totam velocitatem AB, produceret, quam resistentia prima uniformis manens eodem tempore extingueret; ergo resistentia prima æqualis est vi uniformi centripetæ quæ in cadente corpore, tempore AT five AC, in me-

Tom. I L.

dio non resistente generare posset velocitatem AB.

(P) * Et inde datur etiam proportio. Sunt enim vires centripetæ uniformes ut velocitates quas dato tempore producant (13. lib. 1.) & idem erit resistentia prima ad gravitatem ut velocitas quam producit vis centripeta uniformis cui resistentia illa æqualis supponi potest, ad velocitatem quam vis gravitatis eodem tempore generat.

(†) Datur tempus AC quo vis resistentiæ æqualis generare possit velocitatem AB. Si enim detur vis quædam centripeta, dabitur tempus quo velocitatem AB generare potest: Tempora autem quibus diversæ vires centripetæ eandem velocitatem generare possunt, sunt inversæ ut illarum vires; Ergo si datur ratio vis centripetæ cui resistentia est æqualis ad aliam vim datam, dabitur ratio temporis quo hæc vis velocitatem AB generare potest ad tempus quo vis cui resistentia est æqualis eam velocitatem generat, hoc est datur tempus AC.

(q) * Ut & spatium ABGD. His enim datis, datur tum area ABGD, tum rectangulum $AB \times AD$, tum spatium quod corpus tempore AD, cum datâ velocitate uniformi AB, describeret in medio non resistente, idedque cum sit $AB \times AD$, ad ABGD, ut spatium tempore AD & velocitate AB in medio non resistente descriptum ad spatium eodem tempore descriptum in medio resistente (per cor. 2.) hoc spatium dabitur.

G

St. Scho-

80.

DE MOTU
CORPORUM.

81. Scholium. Hujus propositionis constructio ad Logarithmicam reduci facile posset, sed id relinquimus lectoris arbitrio, generalis problematis quod sequitur, solutionem analyticam tradituri ut inventionis fons ipse aperiat.

PROBLEMA.

82. Definire motum corporis solâ visitâ lati in medio quod resistit in ratione compositâ ex simplici ratione densitatis medii, & quâvis ratione multiplicatâ celeritatis mobilis.

E loco A egrediatur corpus cum velocitate datâ c & tempore t describat rectam $AM = s$, sitque ejus velocitas in $M = v$ densitas medii in eodem loco $= k$, & resistētia r erit (17.) $rd s = -v dv$. Ponatur resistētia $r = \frac{k v^n}{a^n}$, sitque a quantitas

data, & habebitur $\frac{k v^n ds}{a^n} = -v dv$, &

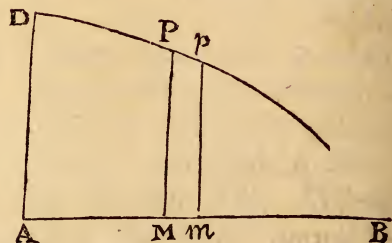
hinc $k ds = -a^n v^{1-n} dv$. Per punctum M , erigatur ad AM , perpendiculum MP quod exponat medii densitatem k in loco M , sitque DPp curva quam punctum P perpetuò tangit, & erecto altero perpendiculo mp priori MP infinitè propinquo ut sit $Mm = ds$, erit elementum $MPp m = k ds = -a^n v^{1-n} dv$, sumptisque fluentibus, area $ADPM = \frac{Q - a^n v^{2-n}}{2-n}$; Quia verò evanescente areâ $ADPM$, evanescit quoque

s , & fit $v = c$, erit $0 = \frac{Q - a^n c^{2-n}}{2-n}$,

& ideo constans $Q = a^n c^{2-n}$, atque ita $ADPM = \frac{a^n c^{2-n} - a^n v^{2-n}}{2-n}$. Por-

rò si densitas k , seu PM , est ut functio quâvis spatii descripti s sive AM , poterit curva DPp describi, ac proinde in hac Hypothesi dato spatio descripto, dabitur per quadraturam areæ $ADPM$, velocitas, & contrâ datâ velocitate dabitur area $ADPM$, & hinc dabitur spatium descriptum AM , inde euiam (14. lib. 1.) datâ velocitate aut spatio dabitur tempus t , & contrâ.

83. Si $n = 2$, fit $2 - n = 0$, & ideò resumenda est æquatio $MPpm = -a^n v^{1-n} dv = -\frac{a^2 dv}{v}$, quæ, sumptis fluentibus, abi-



in hanc $ADPM = Q - a^2 L.v$, & quia positâ areâ $ADPM = 0$, fit $v = c$, erit $Q = a^2 L.c$, ideoque $ADPM = a^2 L.c - a^2 L.v = a^2 L.\frac{c}{v}$. Sit $ADP:M = b$, logarithmus numeri $h = 1$, seu $L.h = 1$, erit

$b L.h = a^2 L.\frac{c}{v}$, & $\frac{b}{a^2} \times L.h = L.\frac{c}{v}$, seu $L.h^{\frac{b}{a^2}} = L.\frac{c}{v}$, ac proinde $h^{\frac{b}{a^2}} = \frac{c}{v}$, &

$v = \frac{c}{h^{\frac{b}{a^2}}}$. Quare dato spatio, dabitur

velocitas & hinc dabitur tempus (14) & contrâ.

84. Sit densitas uniformis seu $k = 1$, erit $k ds = ds = -a^n v^{1-n} dv$, sumptisque fluentibus $s = \frac{Q - a^n v^{2-n}}{2-n} = \frac{a^n c^{2-n} - a^n v^{2-n}}{2-n}$.

Undè reperitur $v = \frac{[a^n c^{2-n} - (n-2)s]^{\frac{1}{2-n}}}{a^{2-n}}$.

Invenitur tempus per formulam $dt = \frac{ds}{v}$

$= -\frac{a^n v^{1-n} dv}{v} = -a^n v^{-n} dv$. Et

sumptis fluentibus, fit $t = \frac{Q - a^n v^{1-n}}{1-n}$

$= \frac{a^n c^{1-n} - a^n v^{1-n}}{1-n}$, quia posito $t = 0$,

fit $v = c$, & proinde $Q = a^n c^{1-n}$.

85. Si $k = 1$, & $n = 1$, hoc est, si densitas est uniformis & resistētia ut velocitas erit (84) $s = ac - av$, & quia (ibid.)

$dt = -a^n v^{-n} dv = -\frac{a dv}{v}$, erit $t = Q$

$-a L. v = a L. c - a L. v = a L. \frac{c}{v}$, quod
posito tempore $t = 0$, fiat $v = c$ & proinde
 $Q = a L. c$.

86. Si $k=1$, & $n=2$, erit (84) $t =$
 $\frac{a^2 c - a^2 v}{c v}$, & quia (ibid.) $ds = -a^n v^{1-n} dv$
 $= -\frac{a^2 dv}{v}$, erit $s = Q - a^2 L. v = a^2 L. c$
 $- a^2 L. v = a^2 L. \frac{c}{v}$.

87. Si in æquatione spatii & velocita-
tis suprà inventâ, velocitas v , suppona-
tur $= 0$, erit $s = \frac{a^n c^{2-n}}{2-n}$, si n est nu-
merus binario minor, at erit $s =$
 $\frac{a^n c^{n-2} - a^n v^{n-2}}{(n-2)c^{n-2}v^{n-2}} = \frac{a^n}{(n-2)0} = \infty$,
si n est numerus binario major; & (86)
erit $s = a^2 L. \frac{c}{0} = \infty$, ubi $n=2$. Quare
si n est numerus positivus binario minor,

descripto spatio aliquo finito velocitas LIBRA
omnis extinguitur; at si n binario æqua- SECUND.
lis est vel major, spatium infinitum con- SECT. II.
fiscitur, priusquam velocitas evanescat. PROP. V.

88. Si in æquationibus temporis & ve- THEOR.
locitatis velocitas v evadat $= 0$, erit III.

(84) $t = \frac{a^n c^{1-n}}{1-n}$, si n est numerus uni-
tate minor, at erit $t = \infty$, si n est uni-
tate major, & (85) $t = a L. \frac{c}{0} = \infty$, ubi

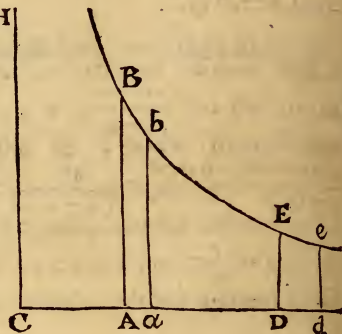
$n=1$. Quapropter si numerus positivus
 n est unitate minor, velocitas tempore
finito extinguitur, spatio etiam finito des-
cripto (87). Si n est unitati æqualis
vel ipsâ major, velocitas nonnisi tempo-
re infinito extingui potest, & spatium fi-
nitum est, si n est numerus binario mi-
nor, infinitum verò, si n binario æqua-
lis vel major (87.).

88.

PROPOSITIO VI. THEOREMA IV.

Corpora sphaerica homogenea & æqualia, resistentiis in duplicatâ ratione velocitatum impedita, & solis viribus insitis incitata, temporibus quæ sunt reciproçè ut velocitates sub initio, describunt semper æqualia spatia, & amittunt partes velocitatum proportionales totis.

Asymptotis rectangulis CD , CH hyperbolâ quâvis $BbEe$ secante perpendiculara AB , ab , DE , de , in B , b , E , e , (r) exponantur velocitates initiales per perpendiculara AB , DE , & tempora per lineas Aa , Dd . Est ergo ut Aa ad Dd ita (per hypothesin) DE ad AB , & ita (ex (r) naturâ hyperbolæ) CA ad CD ;



& componendo, ita Ca ad Cd . (u) Ergo areæ $ABba$, $DEed$, hoc est, spatia descripta æquantur inter se, & velocitates primæ AB , DE sunt ultimis ab , de , & propterea dividendo partibus etiam suis amissis $AB - ab$, $DE - de$ proportionales. Q. E. D.

PROPOSITIO VII. THEOREMA V.

Corpora sphaerica quibus resistitur in duplicatâ ratione velocitatum, temporibus, quæ sunt ut motus primi directè & resistentiæ primæ inversè, amittent partes motuum proportionales totis, & spatia describent temporibus istis & velocitatibus primis conjunctim proportionalia.

(x) Namque motuum partes amissæ sunt ut resistentiæ &

(r) * Exponantur velocitates initiales &c. Cum enim corpora duo similia homogenea & æqualia supponantur, eorum motus considerari possunt tanquam motus unius ejusdemque corporis variis celeritatibus gradibus acti (ut in prop. 5.) ideoque (per coroll. 1. prop. 5.) velocitates initiales exponi possunt per lineas AB , DE , tempora per lineas Aa , Dd , velocitates

in fine illorum temporum residuæ per lineas ab , de , & spatia his temporibus descripta per areas Hyperbolicas $ABba$, $DEed$.

(t) * Ex naturâ Hyperbolæ. (Per theorema 4. de Hyperb.)

(u) * Ergo areæ $ABba$, $DEed$, (378. Lib. 1.)

(x) * Namque motuum partes amissæ &c, (2.).

tempora conjunctim. Igitur ut partes illæ sint totis proportionales, debet resistētia & tempus conjunctim esse ut motus. Proinde tempus erit ut motus directè & resistētia inversè. Quare temporum particulis in eâ ratione sumptis, corpora amittent semper particulas motuum proportionales totis, (y) ideoque retinebunt velocitates velocitatibus suis primis semper proportionales. Et (z) ob datam velocitatum rationem, describent semper spatia, quæ sunt ut velocitates primæ & tempora conjunctim. Q. E. D.

(a) Corol. 1. Igitur si æquivelocibus corporibus resistitur in duplicatâ ratione diametrorum: globi homogenei quibuscunque cum velocitatibus moti, describendo spatia diametris suis proportion-

tio-

(y) * Ideoque retinebunt velocitates in ratione primâ, ob datas corporum massas (6. lib. 1.).

(z) * Et ob datam velocitatum rationem (12.).

89. Tota propositionis hujus demonstratio per Analysis hoc modo exponitur. Sit globi cujusvis massa m , velocitas data initio motus c , in fine temporis t sit v , resistētia data initio motus r , & quia ejusdem corporis resistētiæ in diversis locis sunt ut velocitatum quadrata (per Hyp.) erit cc , ad vv , ut r , ad resistētiā elapso tempore t , quæ proinde erit $\frac{rvv}{cc}$. Sed

(2) resistētia $\frac{rvv}{cc}$ est ut motus decrementum $-mdv$ directè & temporis momentum dt , inversè, hoc est, $\frac{rvv}{cc} = -\frac{mdv}{dt}$, & hinc $dt = -\frac{mccdv}{rvv}$, sumptisque fluentibus $t = Q + \frac{mcc}{rv}$. Ponatur

$t = 0$, & fiet $v = c$, adeoque $Q = -\frac{mc}{r}$, quo valore substituto fit $t = \frac{mcc - mcv}{rv}$.

Capiatur tempus t , ut motus primus mc , directè & resistētia prima r , inversè, hoc est ut $\frac{mc}{r}$, & erit $\frac{mc}{r}$ ut $\frac{mcc - mcv}{rv}$.

ideoque mcv , ut $mcc - mcv$, & dividendo per c , mv ut $mc - mv$; & compositè fiet mc , ut $mc - mv$, id est, motus amissus $mc - mv$ ut motus primus mc ; & hinc ob datam massam m , erit etiam c , ut $c - v$, id est, velocitas amissa $c - v$, ut velocitas prima c ; inde etiam erit c , ad $c - v + v$, seu v , hoc est velocitas prima c , ad residuam v , in ratione datâ. Jam si spatium tempore t descriptum dicatur s , erit (13) $ds = vdt$, & quia v est ut data c , erit ds ut cdt , sumptisque fluentibus ob datam c , fiet s ut ct . Q. E. D.

90. Quoniam spatium s est ut ct , & t ut $\frac{mc}{r}$, erit etiam s ut $\frac{mcc}{r}$; globi cujus massa m diameter sit D , & datâ globi densitate erit massa m , ut volumen (2. lib. 1.) hoc est, ut diametri cubus D^3 ; Quare erit s ut $\frac{D^3cc}{r}$. Si præterea datâ velocitate c , resistētia r est ut diametri D , dignitas cujus index n , hoc est r ut D^n , & proinde velocitate non datâ, resistētia r , ut D^ncc , erit s ut $\frac{D^3cc}{1 + n}$, seu ut D^{3-n} . Ex quibus patent corollariâ quæ sequuntur.

(a) * Cor. 1. Nam in Hypothesi corollarii hujus est $n = 2$, adeoque s ut D .

tionalia, amittent partes motuum proportionales totis. Motus enim globi cujusque erit ut ejus velocitas & massa conjunctim, id est, ut velocitas & cubus diametri; resistentia (per hypothesin) erit ut quadratum diametri & quadratum velocitatis conjunctim; & tempus (per hanc propositionem) est in ratione priorè directè & ratione posteriore inversè, id est, ut diameter directè & velocitas inversè; ideoque spatium, tempori & velocitati proportionale, est ut diameter.

(b) *Corol. 2.* Si æquilocibus corporibus resistitur in ratione sesquiplatâ diametrorum: globi homogenei quibuscunque cum velocitatibus moti, describendo spatia in sesquiplatâ ratione diametrorum, amittent partes motuum proportionales totis.

Corol. 3. Et universaliter, si æquilocibus corporibus resistitur in ratione dignitatis cujusunque diametrorum: spatia quibus globi homogenei, quibuscunque cum velocitatibus moti, amittent partes motuum proportionales totis, erunt ut cubi diametrorum ad dignitatem illam applicati. Sinto diametri D & E ; & si resistentiæ, ubi velocitates æquales ponuntur, sint ut D^n & E^n : spatia quibus globi, quibuscunque cum velocitatibus moti, amittent partes motuum proportionales totis, erunt ut D^{3-n} & E^{3-n} . Et propterea globi homogenei describendo spatia ipsis D^{3-n} & E^{3-n} proportionalia, retinebunt velocitates in eadem ratione ad invicem ac sub initio.

(c) *Corol. 4.* Quod si globi non sint homogenei, spatium à globo densiore descriptum augeri debet in ratione densitatis. Motus enim, sub pari velocitate, major est in ratione densitatis, & tempus (per hanc propositionem) augetur

(b) * *Cor. 2.* In hypothesi corollarii hujus est $n \frac{3}{2}$, ideoque s ut $D^{3-\frac{3}{2}}$, seu ut $D^{\frac{3}{2}}$.

(c) * *Cor. 4.* Sit globi m densitas δ , adeoque (2. lib. 1.) massa m ut δD^3 ,

& hinc (90) s ut $\frac{\delta D^3 cc}{r}$. Quare si ponatur resistentia r , ut $D^n cc$, erit s ut δD^{3-n} , hoc est, spatium s , quod data densitate δ , erat ut D^{3-n} , augeri debet in ratione densitatis δ .

* *Cor.*

tur in ratione motus directè, ac spatium descriptum in ratione temporis.

(d) *Corol. 5.* Et si globi moveantur in mediis diversis; spatium in medio, quod ceteris paribus magis resistit, diminuendum erit in ratione majoris resistentiæ. Tempus enim (per hanc propositionem) diminuetur in ratione resistentiæ auctæ, & spatium in ratione temporis.

(e) L E M M A II.

Momentum genitæ æquatur momentis laterum singulorum generantium in eorundem laterum indices dignitatum & coefficientia continuè ductis.

Genitam voco quantitatem omnem, quæ ex lateribus vel terminis quibuscunque in arithmetica per multiplicationem, divisionem, & extractionem radicum; in geometriâ per inventionem vel contentorum & laterum, vel extremarum & mediarum proportionalium, sine additione & subtractione generatur. Ejusmodi quantitates sunt facti, quoti, radices, rectangula, quadrata, cubi, latera quadrata, latera cubica, & similes. Has quantitates, ut indeterminatas & instabiles, & quasi motu fluxuve perpetuo crescentes vel decrecentes, hic considero; & earum incrementa vel decrementa momentanea sub nomine momentorum intelligo: ita ut incrementa pro momentis additiis seu affirmativis, ac decrementa pro subtractitiis seu negativis habeantur. Cave tamen intellexeris particulas finitas. Particulæ finitæ non sunt momenta, sed quantitates ipsæ ex momentis genitæ. Intelligenda sunt principia jamjam nascentia finitarum magnitudinum. Neque enim spectatur in hoc lemmate magnitudo momentorum: sed prima nascentium proportio.

(d) * *Cor. 5.* Resistencia r , quæ antè erat ut D^ncc , augeatur in ratione quavis a , seu fit r ut aD^ncc , & quia s est ut $\frac{D^3cc}{r}$, (cor. 4.) fiet s ut

$\frac{D^3cc}{aD^ncc}$, seu ut $\frac{D^{3-n}}{a}$, spatium igitur diminuendum est in ratione majoris resistentiæ.

(e) * *Lem. 2.* Totum istud Lemma num. 137. & sequentibus Lib 1. fusè expostum videat lector.

LIBER
SECUND.
SECTIO II.
PROP.
VII.
THEOR. V.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

tio. Eodem recidit si loco momentorum usurpentur vel velocitates incrementorum ac decrementorum (quas etiam motus, mutationes & fluxiones quantitatum nominare licet) vel finitæ quævis quantitates velocitatibus hisce proportionales. ^(f) Lateris autem cujusque generantis coefficientis est quantitas, quæ oritur applicando genitam ad hoc latus.

Igitur sensus ^(g) lemmatis est, ut, si quantitatum quarumcunque perpetuo motu crescentium vel decreascentium A, B, C, &c. momenta, vel his proportionales mutationum velocitates dicantur $a, b, c, \&c.$ momentum vel mutatio geniti rectanguli AB fuerit $aB + bA$, & geniti contenti ABC momentum fuerit $aBC + bAC + cAB$: & genitarum dignitatum $A^2, A^3, A^4, A^{\frac{1}{2}}, A^{\frac{3}{2}}, A^{\frac{1}{3}}, A^{\frac{2}{3}}, A^{-1}, A^{-2}, \& A^{-\frac{1}{2}}$ momenta $2aA, 3aA^2, 4aA^3, \frac{1}{2}aA^{-\frac{1}{2}}, \frac{3}{2}aA^{\frac{1}{2}}, \frac{1}{3}aA^{-\frac{2}{3}}, \frac{2}{3}aA^{-\frac{1}{3}}, -aA^{-2}, -2aA^{-3}, \& -\frac{1}{2}aA^{-\frac{3}{2}}$ respectivè. Et generaliter, ut dignitatis cujuscunque $A^{\frac{n}{m}}$ momentum fuerit $\frac{n}{m}aA^{\frac{n-m}{m}}$. Item ut genitæ A^2B momentum fuerit $2aAB + bA^2$; & genitæ $A^3B^4C^2$ momentum $3aA^2B^4C^2 + 4bA^3B^3C^2 + 2cA^3B^4C$; & genitæ $\frac{A^3}{B^2}$ sive A^3B^{-2} momentum $3aA^2B^{-2} - 2bA^3B^{-3}$: & sic in cæteris. Demonstratur vero lemma in hunc modum.

Cas. 1. Rectangulum quodvis motu perpetuo auctum AB,

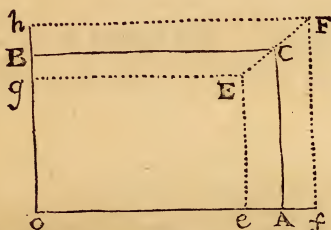
(f) Lateris autem. Sic lateris x , in quantitate genitæ $x^n y^m$ positi, coefficientis est $\frac{x^n y^m}{x}$, seu $x^{n-1} y^m$.

(g) * Sensus Lemmatis est, ut, si quantitatum A, B, C momenta dicantur a, b, c , ita ut dum A fit $A + a$, B evadat $B + b$, C evadat $C + c$ &c., momentum vel mutatio geniti rectanguli AB, erit $aB + bA$ &c., vel si loco litterarum A, B, C, &c. utamur litteris minusculis x, y, z &c. quibus variabiles quantitates consuevimus si-

gnificare, & loco a, b, c , &c. scribamus dx, dy, dz &c. sensus Lemmatis est momentum seu fluxionem rectanguli xy , esse $xy + xdy$, fluxionem solidi xyz , esse $xyz + xzdy + xydz$, & genitarum quantitatum $x^2, x^3, x^4, x^{\frac{1}{2}}$ &c. momenta esse $2xdx, 3x^2dx, 4x^3dx, \frac{1}{2}x^{\frac{1}{2}}dx$ &c. respectivè; & genitæ $x^n y^m$, momentum esse, $ny^m x^{n-1} dx + mx^n y^{m-1} dy$ &c.

ubi de lateribus A & B decrant momentorum dimidia $\frac{1}{2}a$ & $\frac{1}{2}b$, fuit $A - \frac{1}{2}a$ in $B - \frac{1}{2}b$, seu $AB - \frac{1}{2}aB - \frac{1}{2}bA + \frac{1}{4}ab$; & quam primum latera A & B alteris momentorum dimidiis aucta sunt, evadit $A + \frac{1}{2}a$ in $B + \frac{1}{2}b$ seu $AB + \frac{1}{2}aB + \frac{1}{2}bA + \frac{1}{4}ab$. De hoc rectangulo subducatur rectangulum prius, & ^(h) manebit excessus $aB + bA$. Igitur laterum incrementis totis a & b generatur rectanguli incrementum $aB + bA$. Q. E. D.

Cas. 2. Ponatur AB semper æquale G, & contenti ABC seu GC momentum (per cas. 1.) erit $gC + cG$, id est (si pro G & g scribantur AB & $aB + bA$) $aBC + bAC$



(h) * Et manebit excessus $aB + bA$.

1^{us}. Casus. Sit Rectangulum OACB sub duabus variabilibus OA, OB continue crescentibus; sumantur hinc inde ab A partes æquales Ae, Af, & á B partes æquales Bg, Bh, ita ut, si a & b sint quantitates momentis linearum OA, OB proportionales sit $ef = a$, & $gh = b$: Compleantur Rectangula OgeE, OhFf, ducatur FE, quæ transibit per C punctum concursus linearum AC, BC (ob parallelas, & lineas ef & gh similiter, nempe bifariam, sectas in A & B). Dico quod summa Trapeziorum EFef & EFgh æqualis erit momento Rectanguli OACB; obtinetur verò Trapeziorum summa, sumendo differentiam Rectangulorum OeEG, OfFH, quæ est $Of \times Oh - Oe \times Og$, five $OA + Af \times OB + Bh - OA - Ae \times OB - Bg$, & vo-

$$\begin{aligned} & \text{cando } OA, A; OB, B; Af = Ae = \frac{1}{2}a, Bh \\ & = Bg = \frac{1}{2}b \text{ differentia Rect. erit} \\ & A + \frac{1}{2}a \times B + \frac{1}{2}b - A - \frac{1}{2}a \times \\ & B - \frac{1}{2}b = AB + \frac{1}{2}aB + \frac{1}{2}bA + \frac{1}{4}ab - \\ & \text{Tom. I L} \end{aligned}$$

$$AB + \frac{1}{2}aB + \frac{1}{2}bA - \frac{1}{4}ab = aB + bA.$$

Ut verò probetur summam Trapeziorum EFef & EFgh æqualem esse momento Rectanguli OACB, observandum primo. Quod si lineæ quævis ST, VX, utcumque inæquales, in lineam SV sint perpendiculares jungaturque TX, & in medio lineæ SV erigatur perpendicularis YZ, erit Trapezium STXV æquale



Rectangulo SV x YZ: Itaque Trapezium EFef erit æquale Rectangulo AC x ef, & Trapezium EFgh æquale Rectangulo BC x gh. Præterea quoniam ef & gh sunt momentis linearum OA, OB proportionales, hoc est, proportionales velocitatibus quibus lineæ OA, OB crescunt, five, quod idem est, celeritatibus quibus, dum Rectangulum OACB crescit, lineæ AC, BC antrosum feruntur, Rectangula AC x ef & BC x gh, erunt ut lineæ illæ AC, BC & earum velocitates conjungim.

Mutatio autem geniti Rectanguli OACB proportionalis est causæ quæ eam producit, ea autem causa est motus linearum variabilium AC, BC quo antrosum feruntur dum lineæ OA, OB crescunt, & quamvis dum illæ lineæ AC, BC moventur, interim lineæ OA, OB crescant, incrementi hujus nulla habenda est ratio dum Rectanguli fluxionem five incrementum nascentis consideramus, etenim in ipso hujus incrementi nascenti, ortu illæ productiones linearum OA, OB nihil plane sunt, & cum primum sunt aliquid jam illæ AC, BC prioribus majores assumuntur, ergo momentum Rectanguli OACB five ejus mutationis momenta-

H

æca

DE MOTU
CORPO-
RUM.

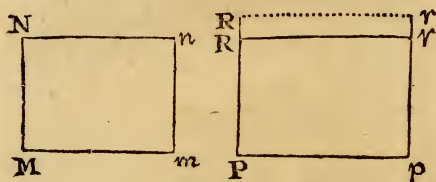
+ c AB. Et par. est ratio contenti sub lateribus quotcunque.
Q. E. D.

Cas. 3. Ponantur latera A, B, C sibi mutuo semper æqualia; & ipsius A^2 , id est rectanguli AB, momentum $aB + bA$ erit $2aA$, ipsius autem A^3 , id est contenti ABC, momentum $aBC + bAC + cAB$ erit $3aA^2$. Et eodem argumento momentum dignitatis cujuscunque A^n est naA^{n-1} . Q. E. D.

Cas. 4. Unde cum $\frac{1}{A}$ in A sit 1, momentum ipsius $\frac{1}{A}$ ductum in A, unâ cum $\frac{1}{A}$ ducto in a , (i) erit momentum ipsius 1, id est, nihil. Proinde momentum ipsius $\frac{1}{A}$ seu ipsius A^{-1} est

-a

■ ea causa, ex lineis AC & BC & velocitatibus quibuscum feruntur determinanda est.



Sint verò Rectangula MNmn, PRpr, quorum lineæ MN, PR sint æquales, concipiantur aliæ lineæ hifce etiam æquales quæ ab MN & PR profectæ motu uniformi & parallelo secundum lineas Mm & Pp ferantur, ita ut eodem tempore ad mn & pr perveniant, manifestum est (per 1. 61. Elem.) areas Mn, Pr fore ut lineæ Mm Pp, & pariter a velocitates linearum ab MN & PR profectarum in eadem fore ratione ideoque areas Mn, Pr, fore in ratione earum velocitatum. Quod si lineæ NM, PR sint inæquales, aræ erunt ut lineæ illæ MN, PR & earum velocitates conjunctim, & quævis incrementa Rectangulorum NMmn, PRpr æquali tempore facta in eadem ratione erunt, ideoque & nascentia incrementa erunt in eâ Ratione. Unde tandem sequitur quod in-

crementum Rectanguli OABC ex motu lineæ AC natum, est ut illa lineæ AC & ejus velocitas conjunctim, & quod incrementum ejusdem Rectanguli OACB ex motu lineæ BC natum, est ut illa lineæ BC & ejus velocitas conjunctim, ideoque totum momentum Rectanguli OACB est summa factorum linearum AC & BC per velocitates quibus feruntur respective ductarum, ideoque ut summa Rectangulorum $AC \times ef$ & $BC \times gh$, si-ve denique ut summa Trapeziorum EFef EFgh. Q. E. D.

2^{us}. Casus. Facile hæc applicantur ad eos casus ubi vel ambæ lineæ OA, OB decrescunt, vel una crescent altera decrescit, quippe varianda sunt solummodo signa juxta has hypotheses.

Vide aliam hujus casus demonstrationem (num. 160. lib. 1.).

(i) * Erit momentum ipsius 1, id est nihil. Ponatur enim $\frac{1}{A} = B$ & erit $\frac{1}{A} \times A = AB = 1$, sed momentum rectanguli AB est $aB + bA$ (per cas. 1.) & momentum constantis 1 nullum est; Quare erit $aB + bA = 0$, & hinc $bA = -aB = -\frac{1}{A}$, unde momentum b ipsius B seu $\frac{1}{A}$ est $b = -\frac{1}{A^2}$

$\frac{-a}{A^2}$. Et generaliter cum $\frac{1}{A^n}$ in A^n sit 1, momentum ipsius

$\frac{1}{A^n}$ ductum in A^n unâ cum $\frac{1}{A^n}$ in $na A^{n-1}$ erit nihil. Et

propterea momentum ipsius $\frac{1}{A^n}$ seu A^{-n} erit $-\frac{na}{A^{n+1}}$. Q. E. D.

Cas. 5. Et cum $A^{\frac{1}{2}}$ in $A^{\frac{1}{2}}$ sit A , momentum ipsius $A^{\frac{1}{2}}$ ductum in $2 A^{\frac{1}{2}}$ erit a , per cas. 3: ideoque momentum ipsius $A^{\frac{1}{2}}$ erit $\frac{a}{2 A^{\frac{1}{2}}}$ sive $\frac{1}{2} a A^{-\frac{1}{2}}$. Et generaliter si ponatur

$A^{\frac{m}{n}}$ æquale B , erit A^m æquale B^n , ideoque $ma A^{m-1}$ æquale $nb B^{n-1}$, & $ma A^{-1}$ æquale $nb B^{-1}$ seu $nb A^{-\frac{m}{n}}$, ideoque $\frac{m}{n} a A^{\frac{m-n}{n}}$ æquale b , id est, æquale momento ipsius $A^{\frac{m}{n}}$. Q. E. D.

Cas. 6. igitur genitæ cujuscunque $A^m B^n$ momentum est momentum ipsius A^m ductum in B^n , unâ cum momento ipsius B^n ducto in A^m , id est $ma A^{m-1} B^n + nb B^{n-1} A^m$; idque sive dignitatum indices m & n sint integri numeri vel fracti, sive affirmativi vel negativi. Et par est ratio contenti sub pluribus dignitatibus. Q. E. D.

Corol. 1. Hinc in continuè proportionalibus, si terminus unus datur, (k) momenta terminorum reliquorum erunt ut iidem ter-

$= -a A^{-2}$. Similiter si ponatur $\frac{1}{A^n} = B$, $\frac{-na}{A^{n+1}}$. Simil modo patent casus 5. & 6. 90.

& ideo $\frac{1}{A^n} \times A^n = A^n B = 1$, erit per cas.

3. & 1. $na A^{n-1} B + b A^n = 0$ & $b A^n$

$= -na A^{n-1} B = \frac{-na A^{n-1}}{A^n} = \frac{-na}{A}$,

atque adeo b , seu momentum ipsius $\frac{1}{A^n}$, erit

(k) * Momenta terminorum reliquorum. Quoniam enim A, B, C, D, E, F , sunt continuè proportionales erit $D:C=C:B$

$= \frac{CC}{D} = CC D^{-1}$ & similiter invenitur A

$= \frac{C^3}{D^2} = C^3 D^{-2}$, $E = \frac{D^2}{C}$, $F = \frac{D^3}{CC}$ &c.

H 2 Qua-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

termini multiplicati per numerum intervallorum inter ipsos & terminum datum. Sinto A, B, C, D, E, F continuè proportionales; & si detur terminus C , momenta reliquorum terminorum erunt inter se ut $-2A - B, D, 2E, 3F$.

(¹) *Corol. 2.* Et si in quatuor proportionalibus duæ mediæ dentur, momenta extremarum erunt ut eadem extremæ. Idem intelligendum est de lateribus rectanguli cujuscunque dati.

(^m) *Corol. 3.* Et si summa vel differentia duorum quadratorum detur, momenta laterum erunt reciproce ut latera.

Scholium.

In epistolâ quâdam ad D. J. Collinium nostratem 10 Decem. 1672 datâ, cùm descripsissem methodum tangentium quam suspicabar eandem esse cum methodo Slusii tum nondum communicatâ; subjunxi: *Hoc est unum particulare vel corollarium potius methodi generalis, quæ extendit se citra molestum ullum calculum, non modo* (ⁿ) *ad ducendum tangentes ad quasvis curvas sive geometricas sive mechanicas vel quomodocunque rectas lineas aliasve curvas respicientes, verum etiam ad resolvendum alia abstrusiora problematum genera de* (^o) *curvitatibus, (p) areis, longitudinibus,*

Quare ob datum C , cujus nullum est momentum, momenta reliquorum terminorum erunt (per cas. 3. & 4.) $-2dC^3D^{-3}$

$-dC^2D^{-2}, d, \frac{2dD}{C}, \frac{3dD^2}{CC},$ & mul-

tiplicando singulos terminos per $\frac{D}{d}$, manebit proportio terminorum $-2C^3D^{-2}$

$-C^2D^{-1}, D, \frac{2D^2}{C}, \frac{3D^3}{CC},$ hoc est $-2A,$

$-B, D, 2E, 3F.$ Est autem 2 numerus intervallorum inter terminum A , & terminum datum C , sicut & intervallorum inter E & C , 1 intervallum inter B & C , ac inter C & D , & 3, numerus intervallorum inter C & F . Quare patet veritas corollarii.

(1) * *Cor. 2.* Sit $A:B=C:D$, seu $AC=AD$ & BC , rectangulum datum

erit (per cas. 1.) $ad + dA = 0$, & hinc $aD = -dA$ idèquæ $a:-d=A:D$.

(m) * *Cor. 3.* Sit $A^2 + B^2 = C^2$, & quadratum C^2 sit datum, erit (per cas. 3.) $2aA + 2bB = 0$, idèquæ $Aa = -bB$, & proinde $a:-b=B:A$. In iis duobus corollariis necessum est ut variabili unâ crescente, decrescat altera, & idcirco dum momentum unius positivum est, alterius momentum est negativum.

(n) * *Ad ducendum tangentes* (150. 156. lib. 1.) vide Marchionis Hospitalii analysim infinitè parvorum, ubi methodus illa tangentium fusè & perspicue exponitur.

(o) * *De curvitatibus* (216. lib. 1.).

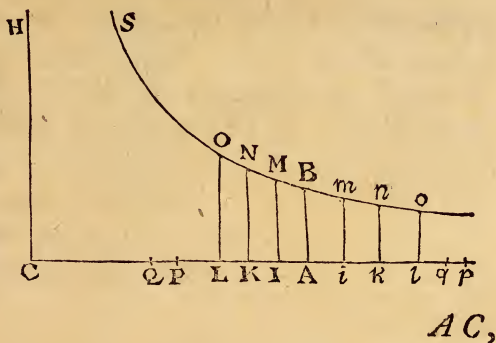
(p) * *Areis, longitudinibus &c.* Hæc plurimis exemplis, tum 1^o. tum 2^o. libro contentis manifesta sunt. Vide tractatum Newtoni de quadraturâ curvarum.

bus, (q) *centris gravitatis curvarum &c. neque (quemadmodum Huddennii methodus de maximis & minimis) ad solas restringitur æquationes illas quæ quantitativis surdis sunt immunes. Hanc methodum intertexui alteri ipsi quæ æquationum exegefin instituo reducendo eas ad series infinitas. Hactenus epistola. Et hæc ultima verba spectant ad tractatum quem anno 1671 de his rebus scripseram. Methodi vero hujus generalis fundamentum continetur in lemmate præcedente. (†)*

PROPOSITIO VIII. THEOREMA VI.

Si corpus in medio uniformi, gravitate uniformiter agente, rectâ ascendat vel descendat, & spatium totum descriptum distinguatur in partes æquales, inque principiis singularum partium (addendo resistantiam medii ad vim gravitatis, quando corpus ascendit, vel subducendo ipsam quando corpus descendit) investigentur vires absolutæ; dico quod vires illæ absolutæ sunt in progressionem geometricâ.

Exponatur enim vis gravitatis per datam lineam AC ; resistantia per lineam indefinitam AK ; vis absoluta in descensu corporis per differentiam KC ; velocitas corporis per lineam AP , quæ sit media proportionatæ inter AK &



(q) * *Centris gravitatis* (66. lib. 1.).
(†) In præcedentibus Editionibus istud scholium hoc modo se habebat.

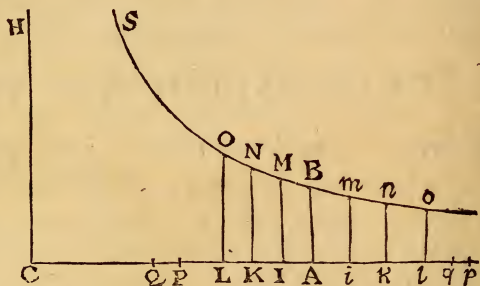
In litteris quæ mihi cum Geometra peritissimo G. G. Leibnitio annis abhinc decem intercedebant, cum significarem me compotem esse methodi determinandi maxima & minima, ducendi Tangentes, & similia peragendi, quæ in terminis surdis æque ac in rationalibus procederet, & litteris transpositis hanc sententiam in-

volventibus. (Datâ æquatione quorumque fluentes quantitates involvente, Fluxiones invenire, & vice versâ) eandem celarem; Rescripsit Vir Clarissimus se quoque in ejusmodi methodum incidisse, & methodum suam communicavit à meâ vix abundentem præterquam in verborum & notarum formulis, & idea generationis quantitatum. Utriusque fundamentum continetur in hoc Lemmate.

9.01

DE MOTU
CORPO-
RUM.

AC , (1) ideoque in subduplicatâ ratione resistentiæ; incrementum resistentiæ datâ temporis particulâ factum per lineolam KL , & contemporaneum velocitatis incrementum per lineolam PQ ; & centro C asymptotis rectangulis CA , CH describatur hyperbola quævis BNS , erectis perpendicularis AB , KN , LO occurrens in B , N , O . Quoniam AK est ut APq , erit hujus momentum KL ut (1) illius momentum $2APQ$: id est, ut AP in KC , nam velocitatis incrementum PQ (per motus leg. 11.) proportionale est vi generanti KC . Componatur ratio ipsius KL cum ratione ipsius KN , & fiet rectangulum $KL \times KN$ ut $AP \times KC \times KN$; hoc est, ob (1) datum rectangulum $KC \times KN$, ut AP . Atqui area hyperbolice $KNOL$ ad rectangulum $KL \times KN$ ratio ultima, ubi coeunt puncta K & L , est æqualitatis. Ergo area illa hyperbolica evanescens est ut AP . Componitur igitur area tota hyperbolica $ABOL$ ex particulis $KNOL$ velocitati AP semper proportionalibus, & (u) propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est. Dividatur jam area illa in partes æquales $ABMI$, $IMNK$, $KNOL$, &c. & vires absolutæ AC , IC , KC , LC , &c. (x) erunt in progressionem geometricâ. $Q. E. D.$ Et (z) simili argumento, in ascensu corporis, su-



(1) * Ideoque in subduplicatâ ratione resistentiæ. Ob datam AC .

(1) * Ut illius momentum $2APQ$. Cum enim sit $AK \times AC = AP^2$ (per constr.) erit $AC \times KL = 2AP \times PQ$ (per cas. 1. & 3. Lem. 2.) id est, ob datam AC ; KL est ut $AP \times PQ$, & quia velocitatis incrementum PQ , dato temporis momento genitum (per mot. leg. 2.) proportionale est vi generanti KC , erit KL , ut $AP \times KC$.

(t) * Ob datum rectangulum $KC \times KL$ (per theor. 4. de hyp.).

(u) * Et propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est; dato enim temporis momento, spatium descriptum est ut velocitas (12).

(x) * Erunt in progressionem geometricâ (379. lib. 1.).

(z) * Et simili argumento. Exponatur enim vis gravitatis per datam lineam AC , resistentia per lineam indefinitam

Al

mendo, ad contrariam partem puncti A , æquales areas $ABmi$, $imnk$, $knol$, &c. constabit quod vires absolutæ AC , iC , kC , lC , &c. sunt continuè proportionales. Ideoque si spatia omnia in ascensu & descensu capiantur æqualia; omnes vires absolutæ lC , kC , iC , AC , IC , KC , LC , &c. erunt continuè proportionales. Q. E. D.

Corol. 1. Hinc si spatium descriptum exponatur per aream hyperbolicam $ABNK$; exponi possunt vis gravitatis, velocitas corporis & resistentia medii per lineas AC , AP & AK respectivè; (^a) & vice versâ.

Corol. 2. Et velocitatis maximæ, quam corpus in infinitum descendendo potest unquam acquirere, (^b) exponens est linea AC .

Corol. 3. Igitur si in datâ aliquâ velocitate cognoscatur resistentia medii, invenietur velocitas maxima, sumendo ipsam ad velocitatem illam datam in subduplicatâ ratione, quam habet vis gravitatis (^c) ad medii resistentiam illam cognitam.

P R O.

Al , vis absoluta in ascensu corporis per summam Cl , velocitas corporis per lineam Ap quæ sit media proportionalis inter Al & AC , ideòque in subduplicatâ ratione resistentiæ; decrementum resistentiæ datâ temporis particulâ factum per lineolam lk , & contemporaneum velocitatis decrementum per lineolam pq ; & describatur ut suprà hyperbola SBo ; Quoniam Al est ut Ap^2 erit hujus momentum kl ut illius momentum $2Apq$, id est, ut Ap in lC ; nam velocitatis decrementum pq (per mot. leg. 2.) proportionale est vi generanti lC , componatur ratio ipsius kl cum ratione ipsius lo , & fiet rectangulum $kl \times lo$ ut $Ap \times lC \times lo$, hoc est, ob datum rectangulum $lC \times lo$, ut Ap . Ergo, coeuntibus punctis k , l , area hyperbolica $knol = kl \times lo$, est ut Ap . Componitur igitur area tota hyperbolica $zABol$ ex particulis $knol$ velocitati Ap semper proportionalibus, & propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est. Dividatur jam area illa in partes æquales $ABmi$, $imnk$, $knol$, &c. & vires absolutæ AC ,

iC , kC , lC , &c. erunt in progressionē geometricâ. Q. E. D.

(a) * *Et vice versâ.* Simili modo si in ascensu corporis, spatium usque ad motus extinctionem describendum exponatur per aream hyperbolicam $ABnk$ exponi possunt vis gravitatis, velocitas corporis & resistentia medii per lineas AC , Ap , Ak .

(b) * *Exponens est linea AC.* Fiat enim $AP = AC$, & quia (per constr.) $AP^2 = AK \times AC$, erit etiam $AK = AC$, ideòque coincidente ordinatâ KN , cum asymptoto CH , area hyperbolica $ABNK$, infinita evadet, & spatium descendendo descriptum huic proportionale erit quoque infinitum, gravitas verò, resistentia & velocitas corporis exponuntur per lineam AC , eritque proinde resistentia gravitati æqualis, & propterea velocitas AC maxima.

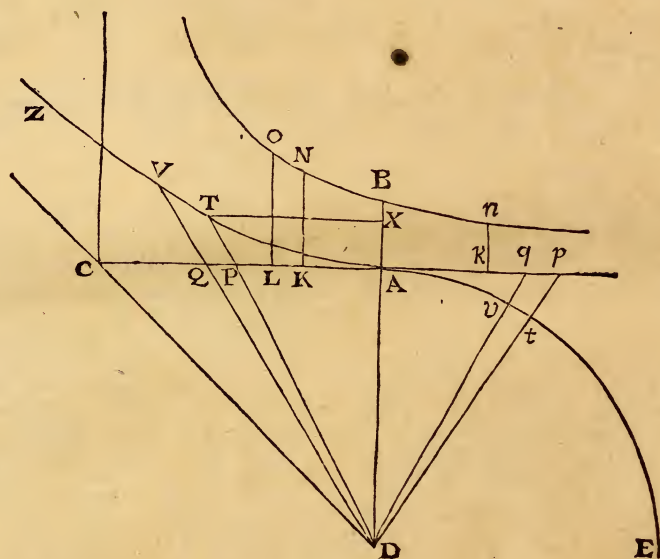
(c) * *Ad medii resistentiam illam cognitam.* Cum enim velocitates sint in subduplicatâ ratione resistentiarum (per hyp.) & resistentia sit gravitati æqualis, ubi velocitas maxima est, (per cor. 2.)

ve-

PROPOSITIO IX. THEOREMA VII.

Positis jam demonstratis, dico quod, si tangentes angulorum sectoris circularis & sectoris hyperbolici sumantur velocitatibus proportionales, existente radio justæ magnitudinis: erit tempus omne ascendendi ad locum summum ut sector circuli, & tempus omne descendendi à loco summo ut sector hyperbolæ.

Rectæ AC , quâ vis gravitatis exponitur, perpendicularis & æqualis ducatur AD . Centro D semidiametro AD descri-



batur tum circuli quadrans AtE ; tum hyperbola rectangula AVZ axem habens AX , verticem principalem A , & asymptoton DC . Ducantur Dp , DP , & erit sector circularis AtD ut tempus omne ascendendi ad locum summum; &

velocitas maxima erit ad velocitatem datam in] subduplicatâ ratione gravitatis ad medii resistentiam illam cognitam.

& sector hyperbolicus ATD ut tempus omne descendendi à loco summo: Si modo sectorum tangentes Ap , AP , sint ut velocitates.

LIBER
SECOND.
SECTIO II.
PROP.
IX.
THEOR.
VII.

Cas. 1. Agatur enim Dvq abscindens sectoris ADt & trianguli ADp momenta, seu particulas quam minimas simul descriptas tDv & qDp . Cum particulæ illæ, ob angulum communem D , sunt in ^(d) duplicatâ ratione laterum, erit particula tDv ut $\frac{qDp \times tD \text{ quad.}}{pD \text{ quad.}}$, id est, ob datam tD ,

ut $\frac{qDp}{pD \text{ quad.}}$. Sed $pD \text{ quad.}$ est $AD \text{ quad.} + Ap \text{ quad.}$ id est, ^(e) $AD \text{ quad.} + AD \times Ak$, seu $AD \times Ck$; & ^(f) qDp

est $\frac{1}{2} AD \times pq$. Ergo sectoris particula tDv est ut $\frac{pq}{Ck}$, id

est, ut velocitatis decrementum quam minimum pq directè, & vis illa Ck quæ velocitatem diminuit inversè; ^(g) atque ideo ut particula temporis decremento velocitatis respondens. Et componendo fit summa particularum omnium tDv in sectore ADt , ut summa particularum temporis singulis velocita-

tis

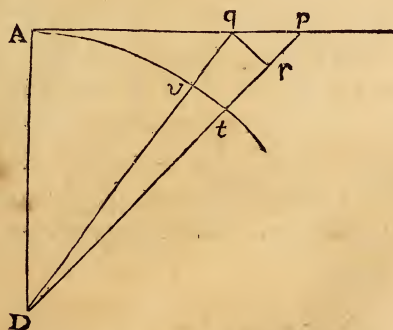
(d) * In duplicatâ ratione laterum. Nam si ex puncto q ducatur ad Dp lineola qr parallela ipsi vt , duo triangula evanescentia Dqr , Dvt similia sunt & in ratione duplicatâ laterum $DqDv$, (per prop. 19. lib. 6. Elem.) & triangulum Dqp æquale est triangulo Dqr evanescente pr respectu Dq ; est igitur pD^2 ad tD^2 , seu AD^2 , ut triangulum qDp ad triangulum tDv , & ideo $tDv = \frac{AD^2 \times qDp}{pD^2}$, undè ob datum circuli

radium AD , particula tDv est ut $\frac{qDp}{pD^2}$.

(e) * Id est. Nam $AC \times Ak$, seu $AD \times Ak = Ap^2$ (per prop. 8.) & $AD^2 + AD \times Ak = AD \times (AC + Ak) = AD \times Ck$.

(f) * Et qDp est $\frac{1}{2} AD \times pq$, ob AD basi pq productæ normalem.

Item. II.



(g) * Atque ideo ut particula temporis decremento velocitatis respondens (18).

(k) hypothesin APq est $AD \times AK$. Ergo particulae sunt ad invicem ut ADq ad $ADq - AD \times AK$; id est, ut AD ad $AD - AK$ seu AC ad CK : ideoque sectoris particula TDV est $\frac{PDQ \times AC}{CK}$; atque ideo (l) ob datas AC & AD , ut

$\frac{PQ}{CK}$, id est, ut incrementum velocitatis directe, utque vis

generans incrementum inverse; atque ideo ut particula temporis incremento respondens. Et componendo fit summa particularum temporis, quibus omnes velocitatis AP particulae PQ generantur; ut summa particularum sectoris ATD , id est, tempus totum ut sector totus. *Q. E. D.*

Corol. 1. Hinc si AB æquetur quartæ parti ipsius AC , spatium quod corpus tempore quovis cadendo describit, erit ad spatium, quod corpus velocitate maximâ AC , eodem tempore uniformiter progrediendo describere potest, ut area $ABNK$, quâ spatium cadendo descriptum exponitur, ad aream ATD , quâ tempus exponitur. Nam cum sit AC ad AP ut AP ad AK , erit (per corol. 1. lem. 11. hujus) LK ad PQ ut $2AK$ ad AP , hoc est, ut $2AP$ ad AC , & inde LK ad $\frac{1}{2}PQ$ ut AP ad $\frac{1}{4}AC$ vel AB ; est & KN ad AC vel AD ut (m) AB ad CK ; itaque ex æquo $LKNO$ ad DPQ ut AP ad CK . (n) Sed erat DPQ ad DTV ut CK ad AC . Ergo rursus ex æquo $LKNO$ est ad DTV ut AP ad AC ; hoc est, ut velocitas corporis cadentis ad velocitatem maximam quam corpus cadendo potest acquirere. Cum igitur areae $ABNK$ & ATD momenta $LKNO$ & DTV sunt ut velocitates, erunt arearum illarum partes omnes simul genitæ (†) ut spatia simul descripta, ideoque area totæ ab initio geni-

(k) * Et per hypothesin AP^2 est $AD \times Ak$, seu $AC \times Ak$ (per prop. 8.)

(l) * Ob datas AC & AD . Est enim $PDQ = \frac{1}{2}AD \times PQ$, & ideo $TDV = \frac{1}{2}AD \times AC \times PQ$

CK

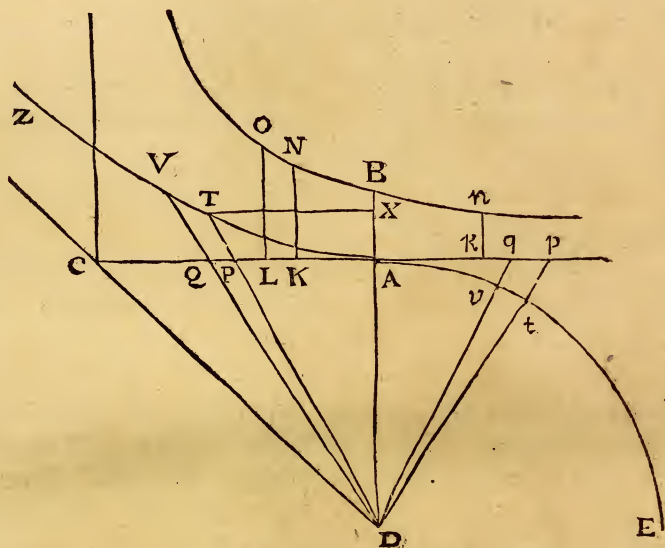
(m) * Ut AB ad CK (per theor. 4. de hyperb.

(n) * Sed erat DPQ ad DTV &c. Supra cas. 2.

(†) * Ut spatia simul descripta (11).

68 PHILOSOPHIAE
genitæ *ABNK* & *ATD* ut spatia tota ab initio descensus
descripta. *Q. E. D.*

Corol. 2. (°) Idem consequitur etiam de spatio quod in
ascensu describitur. Nimirum quod spatium illud omne sit ad



spatium, uniformi cum velocitate AC eodem tempore descrip-
tum, ut est area $ABnk$ ad sectorem ADr .

Corol. 3. Velocitas corporis tempore ATD cadentis est ad velocitatem, quam eodem tempore in spatio non resistente acquireret, ut triangulum APD ad sectorum hyperbolicum ATD .

(o) * *Idem consequitur* &c. Eadem est
prorsus demonstratio, si loco AK & QP
substituatur Ak & qp, & ad primum de-
monstrationis casum attendatur.

91. Cor. Velocitas Ap corporis in medio
reflitente ascendentis ad maximam altitu-
dinem ABNk, est ad velocitatem AP
corporis in eodem medio è quiete descen-
dentis per æquale spatium ABNK, ut se-
cans anguli ADp ad radium, aut quod
idem, est, ut tangens Ap anguli ADp,

ad ejusdem finem. Quoniam enim (per hyp.) area $ABNK$, æqualis est $ABnk$, erit (380 Lib. 1.) $Ck:AC=AC:CK$, & dividendo $Ak:AC=AK:CK$, & alterando, $Ak:AK=AC:CK=Ck$ (five $AC+Ak$): AC , & ideo $Ak \times AC:AK \times AC=AC^2+Ak \times AC:AC^2$; Sed (per dem.) prop. 8.) $AC \times Ak=A p^2$, & $AC \times AK=A p^2$. Quare $A p^2:AP^2=AC^2+AP^2$ seu $D p^2:AC^2$, & hinc $Ap:AP=Dp:AC$, seu $A.D. Q. E. D.$

ATD. Nam velocitas in medio non resistente (*p*) foret ut tempus *ATD*, & in medio resistente est ut *AP*, id est, ut triangulum *APD*. Et (*q*) velocitates illæ initio descensus æquantur inter se, perinde ut aræ illæ *ATD*, *APD*.

Corol. 4. (*r*) Eodem argumento velocitas in ascensu est ad velocitatem, quâ corpus eodem tempore in spatio non resistente omnem suum ascendendi motum amittere posset, ut triangulum *ApD* ad sectorem circulare *AtD*; sive ut recta *Ap* ad arcum *At*.

Corol. 5. Est igitur tempus, quo corpus in medio resistente cadendo velocitatem *AP*, acquirit, ad tempus, quo velocitatem maximam *AC* in spatio non resistente cadendo acquirere posset, (*l*) ut sector *ADT* ad triangulum *ADC*: & tempus,

(*p*) * Foret ut tempus *ATD*. Cresceret enim uniformiter, ideòque ut tempus (25. lib. 1.)

(*q*) * Et velocitates illæ initio descensus æquantur inter se ob resistantiam respectu gravitatis nullam, ubi velocitas nascitur. Cum igitur velocitates in medio non resistente sint semper inter se ut aræ *ATD*, & in medio resistente sint ut triangula *APD*, erit velocitas in medio resistente tempore finito *ATD* acquisita ad velocitatem initio descensus in eo medio resistente ut triangulum finitum *APD*, ad triangulum nascens *APD*, & erit velocitas initio descensus in medio non resistente ad velocitatem in eodem medio tempore finito *ATD* acquisitam, ut area nascens *ATD* (æqualis aræ nascenti *APD*) ad aream finitam *ATD*; Quare (ex æquo) velocitas corporis tempore finito *ATD* cadentis in medio resistente est ad velocitatem quam eodem tempore in medio non resistente cadendo acquireret ut triangulum *APD* ad sectorem hyperbolicum *ATD*.

(*r*) * Eodem argumento. Nam velocitas in medio non resistente foret ut tempus *AtD*, & in medio resistente est ut *Ap*, id est, ut triangulum *apD* ob datam *AD*; & velocitates illæ in fine ascensus ubi evanescent æquantur inter se, perinde ut aræ evanescentes *AtD*, *ApD*;

est autem triangulum *ApD* = $\frac{1}{2}$ *AD* × *Ap*, & sector circularis *AtD*, = $\frac{1}{2}$ *AD* × *At*. Quare *ApD* est ad *AtD*, ut *Ap* ad *At*.

92 Hinc si velocitas ascensus *Ap* in medio resistente velocitati maximæ *AC* æqualis fuerit, erit velocitas *Ap* seu *AC*, ad velocitatem quâ corpus eodem tempore in spatio non resistente omnem suum ascendendi motum amittere posset, ut triangulum *ACD*, ad octantem circuli, sive ut radius ad octavam partem peripheriæ, aut quod idem est, ut quadratum circulo circumscriptum ad circuli aream. Dum enim sit *Ap* = *AC*, triangulum *ApD* æquatur triangulo *ACD*, & sector *AtD*, octanti circuli, ideòque arcus *At* est pars octava peripheriæ, & triangulum *ACD* est ad sectorem *AtD*, ut *AC* ad arcum *At*, ac præterea triangulum *ACD*, ob *AC* = *AD*, est pars octava quadrati circulo circumscripti.

(*l*) * Ut sector *ADT* ad triangulum *ADC*. Cum enim *AP* exponat velocitatem tempore *ATD* in medio resistente acquisitam, sumatur *AY* talis ut exponat velocitatem tempore eodem in medio non resistente præductam, & erit per Coroll. 2. *AP* ad *AY* ut *APD* ad *ATD*, cumque etiam *AC* exponat velocitatem ma-

pus, quo velocitatem Ap in medio resistente ascendendo pos-
sit amittere, ad tempus quo velocitatem eandem in spatio non
resistente ascendendo posset amittere, ut (t) arcus At ad ejus
tangentem Ap .

Corol. 6. Hinc ex dato tempore datur spatium ascensu vel
descensu descriptum. Nam corporis in infinitum descendens
datur velocitas maxima (per corol. 2. & 3. theor. VI. lib. II.)
inde.

ximam, erit AY ad AC ut tempus quo
prior celeritas AY in medio non resiste-
nte acquiri potest, ad tempus quo veloci-
tas maxima AC in medio etiam non re-
sistente acquireretur, & cum tempus quo
celeritas AY acquiritur, exprimitur per
aream ATD , erit AY ad AC ut ATD
ad aream quæ exponet tempus quo velo-
citas maxima in medio non resistente ac-
quiritur, itaque cum sit $AP:AY=APD:$
 ATD & $AY:AC=ATD:$ ad hanc
aream, erit ex æquo $AP:AC=APD:$
ad hanc aream, sed sumptâ communi al-
titudine DH est AP ad $AC=Tri. APD$
ad $Tri. ADC$, ergo area quæ exponet
tempus quo maxima velocitas in medio
non resistente acquiritur, est area ADC .
Unde sequitur quod corpus in medio re-
sistente, velocitatem maximam AC acqui-
rere cadendo non potest nisi tempore in-
finito. Cum enim sit $AP=AC$, coincidit
 DT cum Hyperbolæ ATV asymptoto DC ,
& sector ADT fit infinitus.

(t) * Ut arcus At , ad ejus tangentem
 Ap . Siquidem (per cor. 4.) velocitas
 Ap in medio resistente tempore AtD ex-
tinguenda, est ad velocitatem eodem tempo-
re in spatio non resistente extinguendam
ut triangulum ApD ad sectorem AtD ;
& etiam ut tempus quo velocitas Ap in
spatio non resistente exstingueretur ad tem-
pus AtD quo altera velocitas in spatio
non resistente extinguatur quod idem est
cum eo quo velocitas Ap in spatio re-
sistente exstinguitur. Quare tempus quo
velocitas Ap , in spatio non resistente
evanesceret est ad tempus AtD quo
in spatio resistente exstingueretur ut
triangulum ApD , ad sectorem AtD , si-
ve tangens Ap ad ejus arcum At . Patet
ergo propositum.

93. Hinc tempus quo corpus velocitatem
 Ap in medio resistente ascendendo amitte-
re potest, est ad tempus quo velocitatem
maximam AC in spatio non resistente as-
cendendo amitteret vel descendendo ac-
quireret ut sector circularis AtD , ad
triangulum ADC , seu ut arcus At ad
radius AD . Nam in medio non resiste-
nte velocitas Ap est ad velocitatem AC ,
ut tempus ApD , quo generatur vel ex-
tinguitur velocitas Ap , ad tempus quo
generatur vel exstinguitur velocitas AC ,
quod proinde erit $\frac{AC \times ApD}{Ap}$, seu

$\frac{1}{2} AD \times AC$, hoc est, triangulum ADC .

Cum igitur tempus quo velocitas Ap ,
in medio resistente exstinguitur, expona-
tur per sectorem AtD , patet propositum.

94. Tempus quo corpus in medio resiste-
nte descendendo acquirit velocitatem AP ,
vel ascendendo amittit velocitatem Ap ,
est ad tempus quo eandem velocitatem
in medio non resistente acquirit vel amit-
tit, ut sector ADT , vel ADt , ad trian-
gulum ADP , vel ADp , respectivè. Et
enim (per cor. 5. & not. 93.) tempus
quo in medio resistente generatur veloci-
tas AP , vel exstinguitur velocitas Ap , est
ad tempus quo in spatio non resistente ge-
neratur vel exstinguitur velocitas maxima
 AC , ut ADT vel ADt , ad ADC ;
Et tempus quo in spatio non resistente ge-
neratur vel exstinguitur velocitas AC ,
est ad tempus quo generatur vel exstingui-
tur in eodem spatio non resistente, velo-
citas AP vel Ap , ut AC ad AP vel
 Ap , & sumpta communi altitudine DA
ut ADC ad PD vel ApD . Quare (ex
æquo) tempus quo in medio resistente

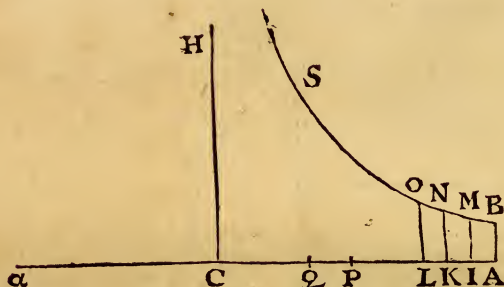
ter progrediendo, tempore T , describit spatium $2A$, erit (5. lib. 1.) $S:2A::t:T$. Sed (per cor. 5. & not. 93.) $t:T::ADT$ vel $ADt:ADC$, ideoque $S:2A::ADT$ vel $ADt:ADC$, & (per cor. 1. ac 2.) $s:S::ABNK$ vel $ABnk:ADT$ vel ADt , respectivè. Quare (ex æquo) $s:2A::ABNK$ vel $ABnk:ADC$. Q. E. D.

98. Si corpus cum velocitate quæ æqualis sit maximæ AC , verticaliter pro-

jiciatur deorsum, æquali motu descendet, ob resistentiam gravitati æqualem & contrariam (per cor. 2. prop. 8.) si minori cum velocitate projiciatur, exponatur velocitas illa per lineam AC partem AP , & motus corporis projecti idem erit ac si è quiete descendendo velocitatem datam AP , jam acquisivisset & deinde pergeret moveri; Quare motus projecti in hoc casu ex superioribus facile determinabitur.

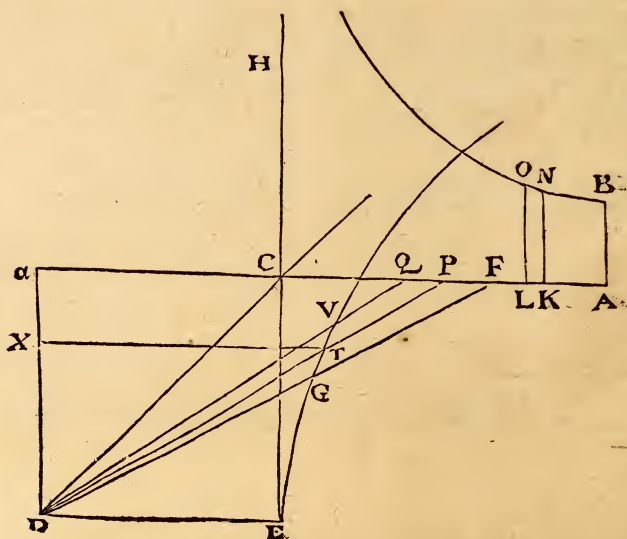
LIBER
SEUND.
SECTIO II.
PROP. IX.
THEOR.
VII.

98.



99. Verum si projectionis velocitas terminali AC major est, constructiones propositionum 8 & 9 mutandæ erunt. Et quidem constructio propositionis 8^æ. sic mutanda. Descriptâ inter asymptotos orthogonales AC , CH Hyperbolâ quâlibet $SONB$, producatur asymptotus AC in a , & exponatur vis gravitatis per datam lineam aC , resistentia initio motus per lineam aA , resistentia elapso quovis tempore per lineam indefinitam aK . Velocitas corporis per lineam aP quæ sit media proportionalis inter aK & aC , ideoque in subduplicatâ ratione resistentiæ. Decrementum resistentiæ datâ temporis particulâ factum per lineolam KL & contemporaneum velocitatis decrementum per lineolam PQ . Quoniam aK est ut aP^2 , erit hujus momentum KL , ut illius momentum $2aPQ$, id est, ut aP in KC . Nam velocitatis decrementum PQ , (per

mot. Leg. 2.) proportionale est vi generanti KC , quæ est excessus resistentiæ aK , supra vim gravitatis aC . Componatur ratio ipsius KL cum ratione ipsius KN , & fiet rectangulum $KL \times KN$ ut $aP \times KC \times KN$, hoc est, ob datum rectangulum $KC \times KN$, ut aP , ergo rectangulum evanescens $KN \times KL$, hoc est, area hyperbolica $KNOL$, est ut aP . Componitur igitur area tota hyperbolica $ABOL$, ex particulis $KNOL$, velocitati aP semper proportionalibus, & propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est. Dividatur jam area illa in partes æquales $ABMI$, $IMNK$, $KNOL$, &c. & vires absolutæ AC , IC , KC , LC , &c. erunt in progressionem geometricâ. Si spatium descriptum exponatur per aream Hyperbolicam $ABNK$, exponi possunt vis gravitatis, velocitas corporis & resistentia medii per lineas aC , aP , aK .



Propositionis 9^æ. constructio in hanc abit.
Cæteris ut in figurâ & constructione superiori manentibus, capiatur aF media proportionalis inter aC & aA, & ideo velocitatem projectionis initialem exponens, completo quadrato aCED, centro D describatur hyperbola rectangula EGTV, semiaxem transversum habens DE, verticem principalem E, & asymptotum DC. Jungantur DF, DP Hyperbolæ occurrentes in G & T, & erit sector hyperbolicus GDT ut tempus descensus per spatium ABNK. Agatur enim DVQ abscindens tum sectoris G DV tum trianguli F D Q particulas quam minimas T D V, P D Q, & erunt hæ particule ad invicem ut DT^2 ad DP^2 , id est, si TX & aP parallelæ sint, ut DX^2 ad Da^2 ; vel TX^2 ad aP^2 , & divisim ut $TX^2 - DX^2$ ad $aP^2 - aD^2$; sed (ex naturâ Hyperb.) $TX^2 - DX^2$ est aD^2 , & (per Hyp.) aP^2 est $aD \times aK$; ergo particule T D V, P D Q, sunt ad invicem ut aD^2 , ad $aD \times aK - aD^2$, id est, ut aD ad $aK - aD$, seu ut aC ad CK; ideoque sectoris particula T D V, est $\frac{PDQ \times aC}{CK}$, atque ideo ob datas aC & aD, ut

$\frac{PQ}{CK}$, id est ut decrementum velocitatis directè utque vis generans decrementum inversè, atque ideo ut particula temporis decremento velocitatis respondens, & componendo, fit summa particularum temporis quibus omnes velocitatis FP particulae PQ extinguuntur, ut summa particularum sectoris GDT, id est, tempus totum ut sector totus. Q. E. D.

roo. Coroll. 1. Quoniam coincidente puncto P cum C, coincidit etiam K cum C, & DT cum asymptoto DC, liquet corporis projecti velocitatem a P nonnisi de tempore spatio infinito, elapsoque infinito tempore, fieri posse velocitati terminali a G aequalem.

101 Coroll. 2. Si dignitas hyperbolæ BNO
feu rectangulum $CA \times A B$, sit $\frac{1}{4} a C^2$
spatium quod corpus tempore quovis de-
scribit, erit ad spatium quod corpus ve-
locitate terminali a C eodem tempore uni-
formiter progrediendo describere potest,
ut area ABNK quâ spatium descriptum
exponitur ad aream GDT quâ tempus
exponitur. Nam cum sit a C ad a P, ut
a P ad a K, erit (per cor. 1. Lem. 2. lib.

2.) LK ad PQ ut $2aK$ ad aP , hoc est, ut $2aP$ ad aC , & inde LK ad $\frac{1}{2}PQ$, ut aP ad $\frac{1}{4}aC$. (Ex naturâ hyperb. & per hyp.) $KN \times CK$ est $CA \times AB$, seu $\frac{1}{4}aC^2$, ideòque KN ad aC seu aD , ut $\frac{1}{4}aC$ ad CK. Itaque (ex æquo) LKN, ad DPQ, ut aP , ad CK; sed erat DPQ, ad DTV, ut CK ad aC , ergò rursus (ex æquo), LKN, est ad DTV, ut aP , ad aC , hoc est, ut velocitas corporis projecti est ad velocitatem maximam quam corpus è quiete cadendo potest acquirere. Cum igitur arearum ABNK & GDT, momenta LKN & DTV sint ut velocitates, erunt arearum illarum partes omnes simul genitæ ut spatia simul descripta, ideòque area totæ ab initio genitæ ABNK & GDT, ut spatia tota ab initio projectionis descripta.

102. Coroll. 3. Velocitas aP corporis projecti in fine temporis GTD, est ad velocitatem quam corpus velocitate initiali aF projectum eodem tempore in medio non resistente cadendo haberet, ut triangulum aPD ad summam trianguli aFD & sectoris hyperbolici GTD. Nam velocitatis incrementum tempore GTD in spatio non resistente genitum est ut tempus GTD, & velocitas projectionis ut aF , five ut triangulum aFD , atque adeò velocitas tota in fine temporis GTD ut $GTD + aFD$, & velocitas in fine temporis ejusdem GTD in medio resistente est ut aP , id est, ut triangulum aPD , & velocitates illæ initio projectionis æquantur inter se, perinde ut area illæ $GTD + aFD$ & aPD , ob sectorem GTD evanescentem, & aP æqualem aF initio desensus.

103. Coroll. 4. Tempus quo corpus in medio resistente projectum acquirit velocitatem aP , seu quo amittit velocitatem PF , est ad tempus quo velocitatem maximam aC , in spatio non resistente è quiete cadendo acquirere posset, ut sector GDT ad triangulum aDC . Sit $aF + V$, recta velocitatem exponens quam corpus in medio non resistente cum velocitate initiali aF projectum elapso tempore GDT haberet, & erit (102) aP ad $aF + V$, seu multiplicando per $\frac{1}{2}AD$, aPD ad $aFD + \frac{1}{2}aD \times V$, ut

aPD ad $aFD + GTD$, ideòque $\frac{1}{2}aD \times V = GTD$, & $V = \frac{GTD}{\frac{1}{2}aD}$; sed V est

velocitas quam corpus è quiete cadendo in medio non resistente acquireret tempore GTD, & velocitates in medio non resistente acquisitæ, sunt ut tempora quibus acquiruntur, ideòque velocitas V seu $\frac{GTD}{\frac{1}{2}aD}$, est ad velocitatem aC , in medio

non resistente acquisitam ut tempus GTD ad tempus quo corpus velocitatem aC acquirit; Quare hoc tempus erit $\frac{1}{2}aD \times aC$, seu per triangulum aDC exponetur.

104. Coroll. 5. Hinc ex dato tempore datûr spatium descriptum. Capiatur enim sector GDT ad triangulum aDC , ut tempus datum ad tempus quo corpus in medio non resistente acquirit velocitatem terminalem aC , & dabitur tum velocitas aP , tum area ABNK, quæ est ad sectorem GDT, ut spatium quæsitum ad spatium quod tempore dato cum velocitate illâ terminali aC uniformiter describi potest (101) & regrediendo ex dato spatio ABNK, dabitur tempus GDT, si capiatur area ABNK, ad triangulum aDC in ratione spatii dati ad duplum spatii quod corpus in medio non resistente cadendo describit ut velocitatem terminalem aC acquirat. Id demonstratur ex (not. 103. & 101) eodem prorsus modo quo factum est (97).

105. Scholium. Superiores constructiones definiendis corporum moribus suffiunt, licet medii resistentia partim constans partim velocitatis quadrato proportionalis. Nam si corpus solâ vi infusâ moveatur, recta AC , quæ in constructionibus prop. 8. & 9. vim gravitatis uniformem exponebat, partem resistentiæ constantem quæ vi alicui centripetæ uniformi æqualis censi potest, cæteris manentibus, exponet. Sed si corpus in medio prædicto gravitate uniformiter agente sollicitatum rectâ ascendat vel descendat, linea AC , in constructionibus pro ascensu vim gravitatis & partem resistentiæ datam simul exhibebit, in constructionibus verò pro descensu excessum gravitatis suprà partem resistentiæ datam repræsentabit; & linea illa AC , ita determinata vim gravi-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

tatis uniformem exponet, quâ corpus urgeretur in medio cujus esset resistentia ut velocitatis quadratum. Si verò pars illa resistentiæ quæ uniformis manet vi gravitatis æqualis fuerit & corpus deorsum projiciatur, idem erit illius motus ac si solâ vi infusâ ferretur in medio quod resisteret in ratione quadrati velocitatis, atque idè in hoc casu usurpanda erit constructio propositionis 5^æ. Jam verò omisiss constructionibus per Logarithmicam quas (ex demonstr. 44. 45.) facile deducere, aut in monumentis academix Regiæ an. 1709. & etiam in Phoronomia Hermannii Lector videre poterit, duo quæ sequuntur generalia problemata analyticè solvemus.

PROBLEMA.

Definire motum corporis, uniformi gravitate urgente, rectâ descenditis vel ascendentis in medio similari, quod in ratione quâlibet multiplicatâ velocitatis resistit.

105. Sit vis gravitatis $=g$, velocitas corporis sub initio motus $=c$, spatium descriptum $=s$, tempus quo descriptum est $=t$, velocitas hoc tempore acquisita vel residua $=v$, resistentia medi $r = \frac{v^n}{a^{n-1}}$, & a quantitas data. Corpore descendente erit (19) $g ds = \frac{v^n ds}{a^{n-1}} = v dv$, ideoque $ds = \frac{a^{n-1} v dv}{g a^{n-1} - v^n}$, & quia (13) $dt = \frac{ds}{v}$, erit $dt = \frac{a^{n-1} dv}{g a^{n-1} - v^n}$. Simili modo pro corporis ascensu, invenitur $ds = \frac{-a^{n-1} v dv}{g a^{n-1} + v^n}$ & $dt = \frac{-a^{n-1} dv}{g a^{n-1} + v^n}$. Cum igitur in his quatuor æquationibus variables separatæ sint, poterunt illæ, saltem concessis figurarum quadraturis, constructui.

107. Si resistentia velocitati proportionalis fuerit, erit $n=1$, & idè corpore descendente $ds = \frac{v dv}{g-v}$ & divisione numeratoris $v dv$ per $-v+g$ peractâ, est $ds = -dv + \frac{g dv}{g-v}$, & sumptis fluentibus $s = Q - v - g \times L. \frac{g-v}{g-v}$. Quia verò ubi evanescit spatium s , fit $v=c$ (per hyp.) erit constans $Q = c + g L. \frac{g-c}{g-c}$, ac proin-

dè $s = c - v + L. \frac{g-c}{g-v}$. Tempus habe-

tur per æquationem $dt = \frac{dv}{g-v}$ cujus fluens

$t = Q - L. \frac{g-v}{g-v} = L. \frac{g-c}{g-v}$. Simili modo

pro corporis ascensu invenitur $s = c - v + g L. \frac{g+v}{g+c}$, & $t = L. \frac{g+c}{g+v}$.

108. Si resistentia sit ut velocitatis quadratum, erit $n=2$ & (106) $r = \frac{v^2}{a}$. Sit

b velocitas terminalis, & quia resistentia gravitati æqualis est ubi corpus velocitatem maximam habet, erit $g = \frac{bb}{a}$, &

$bb = ag$. Sit e spatium quod corpus vi gravitatis constante g cadendo in medio non resistente describit ut acquirat velocitatem b , & erit $2ge = bb = ag$ (23) ideoque $a = 2e$. His positis, corpore descendente erit (106) $ds = \frac{a v dv}{ag - vv} = \frac{2e v dv}{bb - vv}$. Po-

natur $bb - vv = xx$, & proindè sumptis fluxionibus $v dv = -x dx$, atque ideo $ds = \frac{2e x dx}{xx} = -\frac{2e dx}{x}$, & sumptis fluentibus $s = Q - 2e L. x = Q - e L. x^2 = Q - e L. \frac{bb - vv}{bb - vv}$. Ponatur $s = 0$, & idè $v = c$, & indè habebitur $Q = e L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$, ac propterea $s = e L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$. Sit $L. h = 1$ & erit

$s L. h = e L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$; $\frac{s}{e} \times L. h = L. h^{\frac{s}{e}}$

$L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$, idèque $h^{\frac{s}{e}} = \frac{bb - cc}{bb - vv}$; undè

eruitur $vv = \frac{bb h^{\frac{s}{e}} + cc - bb}{h^{\frac{s}{e}}}$. Tempus

obtinetur per æquationem (106) $ds =$

$\frac{a dv}{ag - vv} = \frac{2e dv}{bb - vv} = \frac{c}{b} dv + \frac{c}{b-v}$; quod patet, si duæ postremæ fractiones ad

communem denominatorem reducantur, &

sumptis fluentibus $s = Q + \frac{c}{b} L. b + v - \frac{c}{b} L. b - v =$

$Q + \frac{c}{b} L. \frac{b+v}{b-v}$. Ponatur $s = 0$, & idè

$v=c$

$v=c$, & invenietur $Q = -\frac{e}{b} L \cdot \frac{l+c}{b-c}$. Quare erit $t = \frac{e}{b} L \cdot \frac{b+v \times b-c}{b-v \times b+c}$. Si corpus è quiete cadat erit $c=0$, & idè $s = e L \cdot \frac{bb}{bb-vv}$; $vv = \frac{bb h^c - bb}{h^c}$ & $t = \frac{e}{b} L \cdot \frac{b+v}{b-v}$.

Si in hac ultimâ æquatione loco h^c scribatur m & loco v ipsius valor $b \sqrt{1 - \frac{1}{m}}$, habebitur $t = \frac{e}{b} \times \frac{L(1 + \sqrt{1 - \frac{1}{m}})}{1 - \sqrt{1 - \frac{1}{m}}}$.

$$t = \frac{e}{b} \times \frac{L(1 + \sqrt{1 - \frac{1}{m}})}{1 - \sqrt{1 - \frac{1}{m}}}$$

T, N, n, & ex puncto M, demissum sit ad Dn perpendiculum MR, triangula similia DNn, DMR, dant DM:DN vel DA=MR:Nn, & triangula similia mRM, MAD, dant DM:DA=Mm:MR, idè (ex æquo) DM²:DA²=Mm:Nn, hoc est, $bb+vv:bb=av$; $Nn = \frac{bbdv}{bb+vv}$; undè fit $\frac{e \times Nn}{bb} = 108$.

$\frac{e dv}{bb+vv}$; & hinc habebitur $dt = -\frac{e \times Nn}{bb}$, sumptisque fluentibus $t=Q - \frac{e \times AN}{bb}$. Ponatur $t=0$, & fiet AM=AP, & AN=AT, idè $Q = \frac{e \times AT}{bb}$. Quare erit $t = \frac{e \times TN}{bb} = \frac{TN}{2g}$. (ob $bb=2ge$).

PROBLEMA.

Definire motum corporis in lineâ rectâ AC, vi quâlibet centripetâ ad punctum C tendente sollicitati in medio cujus resistentia est ut densitas medii & dignitas quævis velocitatis corporis conjunctim.

109. Corpus è loco dato A vel a, datâ cum velocitate projectum ascendat per spatium aP vel descendat per spatium AP, dicanturque velocitas projectionis in a vel A=s, spatium descriptum aP vel AP=s, tempus quo descriptum est =t, velocitas corporis in loco P=v, vis centripeta ibidem=g, densitas medii in eodem loco=k, resistentia $r=kvn$, distantia CP=x, & data Ca vel CA=b, erit (22^o) pro corporis ascensu, $gdx + kv^2 dx = -v dv$, & pro descensu $gdx - kv^2 dx = -v dv$, quarum æquationum alterutram resolvere satis est, cum altera in alteram abeat, mutato signo + vel - quantitatis præfixo. Quia verò corpore ascendente est aP=s=x-b, & proinde $ds=dx$; at eodem descendente AP=s=b-x, & idè $ds=-dx$, erit pro corporis ascensu (13) $dt = \frac{ds}{v} = \frac{dx}{v}$, & pro descensu $dt =$

Simili modo ascendente corpore invenietur $s = e L \cdot \frac{bb+cc}{bb+vv}$, & $vv =$

$$\frac{bb+cc-bbh^c}{h^c}$$

Tempus autem reperitur per æquationem $dt = -\frac{adv}{ag+vv}$

$$= -\frac{edv}{bb+vv}$$

Centro D, radio DA=b, describatur circuli quadrans ANE, velocitas c, sub initio ascensus exponatur per datam tangentem AP, velocitas residua v, per tangentis illius partem AM, & dv per Mm, jungantur DP, DM, Dm, circulo occurrentes in

DE MOTU
CORPO-
RUM.

$-\frac{dx}{v}$. His positis breviter exponimus præcipuos casus in quibus superiorum æquationum variables separari & æquationes proinde per curvarum quadraturas construui possunt.

110. Si in æquatione generali $g dx \pm kv^n dx = -v dv$, quæ est pro ascensu & descensu simul. Sit g quantitas constans,

& densitas k , ut distantie dignitas $x^{\frac{1}{2}n}$ reciproce, hoc est, $k = \frac{1}{ax^{\frac{1}{2}n}}$, variables

separari possunt. Nam æquatio generalis in hanc mutabitur $g dx \pm \frac{v^n dx}{ax^{\frac{1}{2}n}} =$

$-v dv$. Ponatur $v^2 = zx$, ideoque $v^n = x^{\frac{1}{2}n} z^{\frac{1}{2}n}$, & $v dv = \frac{x dz + z dx}{2}$, &

æquatio evadet $g dx \pm \frac{z^{\frac{1}{2}n} dx}{a} = \frac{-xdz - zdx}{2}$, undè eruitur $\frac{dx}{x} = \frac{adz}{2ag + az \pm 2z^{\frac{1}{2}n}}$.

In quâ variables sunt separatæ.

111. Si densitas k constans fuerit, vis centripeta g ut distantia x à centro & resistentia ut velocitas, variables separari possunt. Nam si ponatur $g = ax$, k constans & $n = 1$, æquatio generalis fiet $ax dx \pm kv dx = -v dv$, in quâ neglectis coefficientibus datis a & k , termini omnes sunt homogenei seu ejusdem dimensionis. Ponatur itaque $v = zx$, & proinde $dv = z dx + x dz$, & æquatio evadet $ax dx \pm kzx dx = -z^2 x dx - xz^2 dz$, & terminis omnibus per x divis, iisque ordinatis invenitur $\frac{dx}{x} = -\frac{z dz}{a \pm kz + z^2}$, quæ æqua-

tio, concessâ Hyperbolæ vel circuli quadraturâ semper construui potest.

112. Si, cæteris paribus, medii resistentia sit ut quadratum velocitatis, id est, $n = 2$, & densitas medii k visque centripeta g sint ut functiones quælibet distantie x , variables in superioribus æquationibus (109.) separationem admittunt. In hac Hypothesi æquatio pro corporis ascensu sit $g dx + kv^2 dx = -v dv$, seu $v dv + kv^2 dx = -g dx$. Ponatur $k dx = \frac{dz}{z}$, ut sit

$2xv dv + v^2 dz = -2gz dx$, & sumptis fluentibus erit $zv^2 = Q - S. 2gz dx$, & $v^2 = \frac{Q - S. 2gz dx}{z}$. Quia verò $k dx =$

$\frac{1}{z} dz$, erit $S. k dx = \frac{1}{2} L. z$ & $S. 2k dx =$

$L. z$. Atquæ ideo si fuerit $L. h = 1$, $h^{S. 2k dx}$

$= z$ undè fit $v^2 = \frac{Q - S. 2gh^{S. 2k dx}}{h^{S. 2k dx}}$,

pro corporis ascensu; & pro descensu loco

$+k$, scribendo $-k$, erit $v^2 = \frac{Q - S. 2gh^{-S. 2k dx}}{h^{-S. 2k dx}}$

$= Qh^{S. 2k dx} - h^{S. 2k dx} S. 2gh^{-S. 2k dx}$

in quibus æquationibus variables sunt separatae, quia (per Hyp.) quantitates k & g , sunt ut functiones variabilis x . Constans Q determinatur ex eo quod ubi $x = b$, sit $v = c$, tempus verò definitur per æquationem $dt = \frac{dx}{v}$ pro corporis ascensu, &

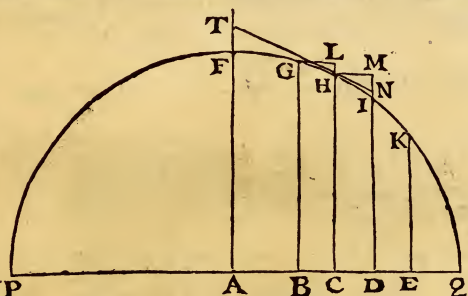
per æquationem $dt = -\frac{dx}{v}$ pro corporis descensu, in quibus æquationibus, si loco v substituatur ipsius valor per x inventus, variables erunt separatæ. Sed de his vide Mechanicam Clar. Euleri.

PROPOSITIO X. PROBLEMA III.

 LIBER
 SECT. II.
 PROP. X.
 PROBL.
 III.

Tendat uniformis vis gravitatis directè ad planum horizontis, sitque resistentia ut medii densitas & quadratum velocitatis conjunctim: requiritur tum medii densitas in locis singulis, quæ faciat ut corpus in datâ quâvis lineâ curvâ moveatur; tum corporis velocitas & medii resistentia in locis singulis.

Sit PQ planum illud plano schematis perpendiculare; $PFHQ$ linea curva plano huic occurrens in punctis P & Q ; G, H, I, K loca quatuor corporis in hac curvâ ab F ad Q pergentis; & GB, HC, ID, KE ordinatæ quatuor parallelæ ab his punctis ad horizontem demissæ, & lineæ horizontali PQ ad puncta B, C, D, E insistentes; & sint BC, CD, DE distantie ordinarum inter se æquales. A punctis G & H ducantur rectæ GL, HN curvam tangentes in G & H , & ordinatis CH, DI sursum productis occurrentes in L



& N , & compleatur parallelogrammum $HCDM$. Et (b) tempora, quibus corpus describit arcus GH, HI , erunt in subduplicatâ ratione altitudinum LH, NI , quas corpus temporibus illis describere posset, à tangentibus cadendo; & (c) velocitates erunt ut longitudines descriptæ GH, HI directè & tempora

(b) 113. * Et tempora quibus corpus describit arcus evanescentes GH, HI , erunt in subduplicatâ ratione altitudinum LH, NI . Eodem enim temporis momento quo corpus vi motûs insiti in G , describeret tangentem GL , vi gravitatis uniformi caderet per altitudinem LH qualem in medio non resistente percurreret eo ipso tempore; resistentiæ enim effectus altitudinem eam minuit quantitate ejus ipsius respectu infinitè parvâ, quæ itaque hic non est spe-

ctandâ, itaque corpus arcum GH describere censendum est vi compositâ ex vi motûs insiti & vi gravitatis. Et simili modo, tempore eodem quo describit arcum HI , vi gravitatis caderet per altitudinem NI . Quare (per Lem. 10. Lib. 1.) tempora quibus corpus describit arcus GH, HI , seu quibus cadit per altitudines LH, NI , sunt in subduplicatâ ratione harum altitudinum.

(c) * Et velocitates erunt (11).

113.

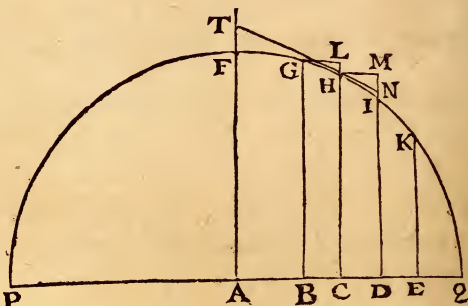
DE MOTU
CORPO-
RUM.

pora inversè. Exponentur tempora per T & t , & velocitates per $\frac{GH}{T}$ & $\frac{HI}{t}$; & (d) decrementum velocitatis tempore t

factum exponetur per $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t}$. Hoc decrementum oritur à

resistentiâ corpus retardante, & gravitate corpus accelerante. Gravitas, in corpore cadente & spatium NI cadendo describente, generat velocitatem, quâ duplum illud spatium eodem tempore describi potuisset, ut (e) Galilæus demonstravit; id est

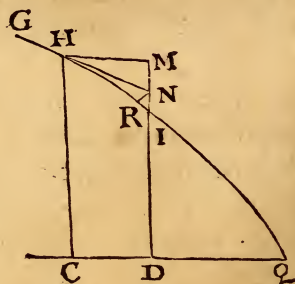
velocitatem $\frac{2NI}{t}$: (f) at in corpore arcum HI describente,



(d) * Et decrementum velocitatis. Nam si velocitas per arcum HI , eadem esset ac velocitas per arcum GH , exponeretur per $\frac{GH}{T}$, est autem illa $\frac{HI}{t}$. Quare si velocitas decrescat, illius decrementum tempore t factum, exponetur per $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t}$. Si verò crescat, exponetur per $\frac{GH}{T} + \frac{HI}{t}$; hoc decrementum vel incrementum

oritur à resistentia corpus retardante ejusque motui secundum directionem tangentis HN vel arcus HI directè contraria (1) & à gravitate motum corporis descendentis accelerante, vis enim gravitatis in vires duas videlicet normalem & tangentialem divisa (24) corporis in curvâ descendentis motum per vim tangentialem accelerat quem vis normalis nec accelerat, nec retardat. Quare si resistentia vi gravitatis tangentiali major est, motus retardatur, si minor acceleratur, si æqualis nec acceleratur nec retardatur.

(e) * Ut Galilæus demonstravit. (Vid. dem. not. 29. lib. 1.).



(f) * At in corpore &c. Nam solâ vi insitâ, corpus tempore t describeret tangentem HN , & vi gravitatis solâ altitudinem NI , viribus verò conjunctis describit arcum HI . Quare gravitas spatium à corpore secundum directionem HN vel HI , describendum auget solâ longitudine $HI - HN$. Est autem $HI - HN = \frac{MI \times NI}{HI}$.

Si enim centro H & radio HN , descriptus intelligatur arcus circularis NR , secans HI in R , duo triangula IRN , IMH similia erunt, ob angulum MIH uri-

auget arcum illum solâ longitudine $HI-HN$ seu $\frac{MI \times NI}{HI}$; ideo.

que generat tantum velocitatem $\frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$. Addatur hæc ve-

locitas ad decrementum prædictum, (a) & habebitur decre-

mentum velocitatis ex resistentiâ solâ oriundum, nempe $\frac{GH}{T} -$

$\frac{HI}{t} + \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$. Proindeque cum gravitas eodem tempore in

corpore cadente generet velocitatem $\frac{2 NI}{t}$; (b) resistentiâ erit

ad gravitatem ut $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t} + \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$ ad $\frac{2 NI}{t}$, five ut

$\frac{t \times GH}{T} - HI + \frac{2 MI \times NI}{HI}$ ad $2 NI$.
Jam pro abscissis CB, CD, CE scribantur (c) $-0, 0, 20$.
Pro

utrique triangulo communem, & angulos IRN, IMH rectos, ideoque æquales, undè erit $HI:MI=NI:RI$ seu $HI-HN$; & propterea $HI-HN=\frac{MI \times NI}{HI}$.

Cum igitur RI sit spatium tempore t vi gravitatis tangentiali descriptum (113) velocitas illa quam vis illa tempore t generat, exponetur (29. lib. 1.) per $\frac{2 RI}{t} = \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$.

(a) * Et habebitur decrementum velocitatis ex solâ resistentiâ oriundum, nempe $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t} + \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$, non solum in eo casu quo resistentiâ vim gravitatis tangentialem superat, sed etiam in eo casu quo ab istâ superatur. Sit enim velocitatis decrementum ex solâ resistentiâ oriundum V , cum incrementum velocitatis vi gravitatis tangentialis genitum

fit $\frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$, erit in primo casu $V-$

$\frac{2 MI \times NI}{t \times HI} = \frac{GH}{T} - \frac{HI}{t}$ (113), ideo-

que $V = \frac{GH}{T} - \frac{HI}{t} + \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$; at

in secundo casu erit (113) $\frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$

$-V = \frac{HI}{t} - \frac{GH}{T}$, & proinde $V = \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$

$+ \frac{GH}{T} - \frac{HI}{t}$, quæ eadem est expressio

ac prius.

(b) * Resistentiâ erit ad gravitatem &c. Vires enim acceleratrices vel retardatrices sunt ut velocitatum elementa quæ dato temporis momento generant aut extinguunt, (13. lib. 1).

(c) * Scribantur $-0, 0, 20$. Si enim abscissæ CD, CE affirmativè capiantur, abscissæ CB , &c in contrariam partem sumptæ negativè debent exprimi.

Et resistentia est ut medii densitas & quadratum velocitatis conjunctim, & propterea medii densitas est ut resistentia directè & quadratum velocitatis inversè, id (o) est, ut $\frac{3 S \sqrt{1+QQ}}{4 RR}$ directè & $\frac{1+QQ}{R}$ inversè, hoc est, ut

$$\frac{S}{R \sqrt{1+QQ}}. \quad Q. E. I.$$

Corol. 1. Si tangens HN producat utrinque donec occurrat ordinatæ cuilibet AF in T : (P) erit $\frac{HT}{AC}$ æqualis

(o) * Id est, ut &c. Quia enim resistentia est ad gravitatem constantem ut $\frac{3 S \sqrt{1+QQ}}{4 RR}$, erit resistentia ut $\frac{3 S \sqrt{1+QQ}}{4 RR}$. Velocitas autem est ut $\frac{HI}{t}$, & illius quadratum ut $\frac{HI^2}{t^2}$; & HI^2 est $oo + QQoo$, neglectis negligendis, t^2 verò est ut NI , seu ut Roo (ex demonstr.); adeoque velocitatis quadratum ut $\frac{1+QQ}{R}$.

Quare medii densitas erit ut $\frac{3 S \sqrt{1+QQ}}{4 R (1+QQ)}$, & ob datum numerum $\frac{3}{4}$, ut $\frac{S \sqrt{1+QQ}}{R (1+QQ)}$

$$= \frac{S}{R \sqrt{1+QQ}}.$$

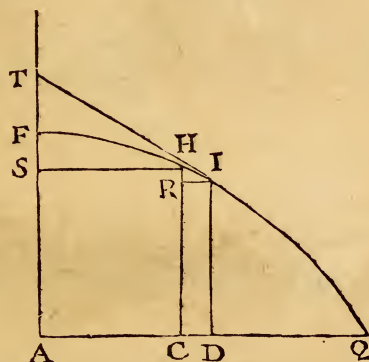
114. Si resistentia effet ut medii densitas & velocitatis V dignitas quælibet V^n conjunctim; cum sit V^n ut $\frac{HI^n}{t^n}$, sive ut

$$\frac{(1+QQ)^{\frac{n}{2}}}{R^{\frac{n}{2}}}, \text{ medii densitas foret ut } \frac{3 S \sqrt{1+QQ}}{4 RR}$$

$$\text{directè \& } \frac{(1+QQ)^{\frac{n}{2}}}{R^{\frac{n}{2}}}$$

$$\text{inversè, id est, directè ut } \frac{SR^{\frac{n-4}{2}}}{(1+QQ)^{\frac{n-1}{2}}}$$

(P) * Erit $\frac{HT}{AC}$ æqualis &c. Ex pun-



ctis H & I demittantur ad AF & CH perpendicularia HS & IR ; & ob triangula IRH , HST similia, erit HT ad HS seu AC ut HI ad IR vel CD , ideoque $\frac{HT}{AC} = \frac{HI}{CD}$

114.

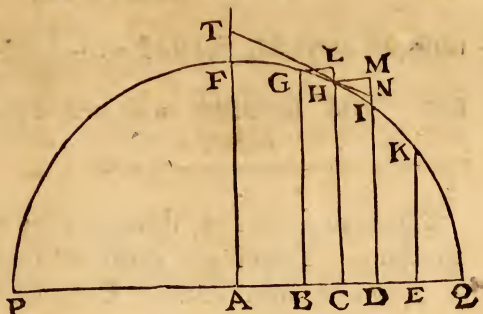
$$= \frac{0 \sqrt{1+QQ}}{0} = \sqrt{1+QQ}.$$

115. Hinc si resistentia sit ut medii densitas & velocitatis dignitas V^n conjunctim, erit resistentia ad gravitatem, ut $3 S \times HT$ ad $4 RR \times AC$, velocitatis dignitas n , ut $\frac{HT^n}{AC^n \times R^{\frac{n}{2}}}$, & medii densitas ut

$$\frac{SR^{\frac{n-4}{2}} \times AC^{n-1}}{HT^{n-1}}, \text{ sive ut } \frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}} \times \frac{AC^{n-1}}{HT^{n-1}}$$

(114).

Corol. 2. Et hinc, si curva linea $PFHQ$ definiatur per relationem inter basem seu abscissam AC & ordinatim applicatam CH , ut moris est; & valor ordinatim applicatæ resolvatur in seriem convergentem: Problema per primos seriei terminos expedite solvetur, ut in exemplis sequentibus.



Exempl. 1. Sit linea $PFHQ$ semicirculus super diametro PQ descriptus, & requiratur medii densitas quæ faciat ut projectile in hac lineâ moveatur.

Bisecetur diameter PQ in A ; dic AQ , n ; AC , a ; CH , e ; & CD , o : & (1) erit DIq seu $AQq - ADq = nn - aa - 2ao - oo$, seu $ee - 2ao - oo$, & (1) radice per methodum

seu $CH - MN - NI$, erat $P - Qo - Roo - So^3$ &c., ideoque MN erat Qo (552. lib. 1.), & NI erat $Roo + So^3$; at in arcu PF est $DI = CH + MN - NI$, proindeque $DI = P + Qo - Roo - So^3$ &c., & hinc MI est $Qo - Roo - So^3$ &c. & NI est $Roo + So^3$. Et si in serie quæ valorem ordinatæ DI exprimit, loco 0 scribantur abscissæ CE , BC , sive $2o - o$, habebuntur ordinatæ EK & BG , nempe $P + 2Qo - 4Roo - 8So^3$ &c., & $P - Qo - Roo + So^3$ &c. respectivè. Et quadrando differentias ordinarum $CH - BG$ & $DI - CH$, & ad quadrata prodeuntia addendo quadrata ipsarum BC , CD , habebuntur arcuum GH , HI quadrata $oo + 2Qo^2 + 2QRo^2$, & $oo + 2Qo^2 - 2QRo^2$; quorum radices $o\sqrt{1 + 2Q} + \frac{QRoo}{\sqrt{1 + 2Q}}$

& $o\sqrt{1 + 2Q} - \frac{QRoo}{\sqrt{1 + 2Q}}$ sunt arcus GH

& HI . Præterea si ab ordinata CH subducatur semisumma ordinarum BG ac DI , & ab ordinata DI subducatur semisumma ordinarum CH & EK , manebunt arcuum GI & HK sagittæ Roo &

$Roo + 3So^3$. Et hæc sunt lineolis LH NI proportionales, ideoque in duplicatâ ratione temporum infinite parvorum T & t , & inde

ratio $\frac{t}{T}$ est, $\sqrt{\frac{R + 3So}{R}}$, seu $\frac{R + \frac{3}{2}So}{R}$;

& $\frac{t \times GH}{T} = HI = \frac{2MI \times NI}{HI}$, substi-

tuendo ipsorum T , HI , GH , MI & NI valores jam inventos, evadit

$\frac{3So^2}{2R} \sqrt{1 + 2Q}$. Et cum $2NI$ sit $2Roo$,

resistentia erit ad gravitatem ut $3S\sqrt{1 + 2Q}$ ad $4RR$. Quammodum pro descensu inventum est; & corollaria eadem quæque manent.

(q) * Erit DIq seu Ec . Est enim radius $AI = AQ$, & ideo, ob angulum ADI rectum, $DI^2 = AQ^2 - AD^2 = nn - aa - 2ao - oo = ee - 2ao - oo$, ob $CH^2 = ee = AQ^2 - AC^2 = nn - aa$.

(r) * Et radice per methodum nostram extractâ, seu per formulam generalem (550. lib. 1.),

114.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

notam extractâ, fiet $DI = e - \frac{ao}{e} - \frac{oo}{2e} - \frac{aao}{2e^3} - \frac{ao^3}{2e^3} - \frac{a^3o^3}{2e^5} -$

&c. Hic scribatur nn pro $ee + aa$, & evadet $DI = e - \frac{ao}{e} - \frac{nnoo}{2e^3} - \frac{annoo^3}{2e^5} -$ &c.

Hujusmodi series distinguo in terminos successivos in hunc modum. Terminum primum appello, in quo quantitas infinitè parva o non extat; secundum, in quo quantitas illa est unius dimensionis; tertium, in quo extat duarum; quartum, in quo trium est; & sic in infinitum. Et (f) primus terminus, qui hic est e , denotabit semper longitudinem ordinatæ CH insistentis ad initium indefinitæ quantitatis o . Secundus (t) terminus, qui hic est $\frac{ao}{e}$, denotabit differentiam inter CH &

DN , id est, lineolam MN , quæ abscinditur complendo parallelogrammum $HCDM$, (u) atque ideo positionem tangentis HN semper determinat; ut in hoc casu capiendo MN ad HM ut est $\frac{ao}{e}$ ad o , seu a ad e . Terminus tertius, qui hic

est $\frac{nnoo}{2e^3}$, designabit lineolam IN , quæ jacet inter tangentem

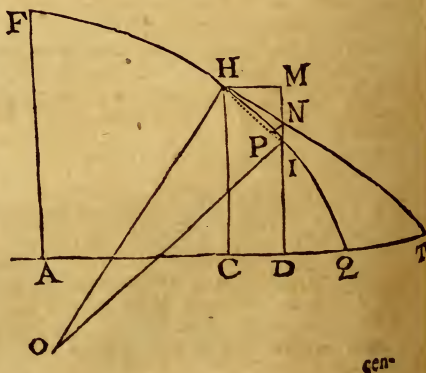
& curvam, (x) ideoque determinat angulum contactus IHN seu cur-

(f) * Et primus terminus (552. lib. 1).

(t) * Secundus terminus (ibidem).

(u) 117. * Atque ideo positionem tangentis HN semper determinat. Producat tangens HN ut diametro AQ occurrat in T ; & propter triangulorum HMN , TCH similitudinem, erit $CT:HC = HM:MN$. Est vero generatim $HM = o$, & $MN = Qo$, ac Q coefficientis secundi termini seriei generalis pro curvâ quâcumque (ex demonstr. prop. X.): quare si capiatur CT ad HC ut est 1 ad Q habebitur subtangens CT .

(x) 118. * Ideoque determinat angulum contactus seu curvaturam &c. Sit O



curvaturam quam curva linea habet in H . Si (y) lineola illa IN finitæ est magnitudinis, designabitur per terminum tertium unà cum sequentibus in infinitum. At si lineola illa minuatur in infinitum, termini subsequentes evadent infinitè minores tertio, ideoque negligi possunt. (z) Terminus quartus determinat variationem curvaturæ, quintus variationem variationis, & sic deinceps. Unde obiter patet usus non contemnendus harum scierum in solutione problematum, quæ pendent à tangentibus & curvaturâ curvarum.

Conferatur jam series $e - \frac{a^2}{e} - \frac{nn^2}{2e^3} - \frac{ann^3}{2e^5} - \&c.$ cum serie $P - Q - R - S - \&c.$ & perinde pro P, Q, R & S scribatur $e, \frac{a}{e}, \frac{nn}{2e^3}, \& \frac{ann}{2e^5}$, & pro $\sqrt{1 + QQ}$ scribatur $\sqrt{1 + \frac{aa}{ee}}$ (a) seu $\frac{n}{e}$, & prodibit medii densitas ut $\frac{a}{ne}$,

centrum circuli curvam FHQ osculantis in H ; OH, OS radii, HRI chorda arcus HI , NR arcus circularis centro H & radio HN descriptus. Duo triangula IRN, IMH similia erunt, ob angulos ad R & M rectos & angulum ad I utrique triangulo communem; & ideo HI est ad HM ut NI ad NR , ac proinde $NR = \frac{HM \times NI}{HI}$. Anguli NHI , quem

tangens HN cum subtensa HRI constituit, mensura est dimidius arcus HI , & anguli ad centrum HOI mensura est arcus totius HI (ex natura circuli); unde

NR seu $\frac{HM \times NI}{HI}$ est ad HN seu HI (Lem. 7. lib. 1.) ut $\frac{1}{2} HI$ ad HO , &

ideo radius osculi $HO = \frac{HI^3}{2 HM \times NI}$.

Et quia (ex demonst. prop. X.) $HI = \sqrt{1 + QQ}$, $HM = 0$, ac $NI = R$;

erit $HO = \frac{(1 + QQ)^{\frac{3}{2}}}{2R}$. Sed angulus

contactus & curvatura curvæ lineæ FHQ in H est ut radius osculi HO inverse (121.

Tom. 1 L.

lib. 1.), id est, ut $\frac{2R^1}{(1 + QQ)^{\frac{3}{2}}}$. Qua-

118.

re angulus ille, seu curvatura in H , datis secundo & tertio termino seriei in quam valor ordinatim applicatæ resolvitur, determinabitur.

(y) * Si lineola illa IN &c. (552. 553. lib. 1.).

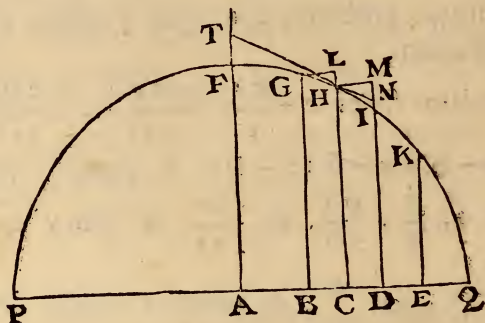
(z) * Terminus quartus determinat variationem curvaturæ. Quoniam differentia lineolarum LH & NI quarto seriei termino proportionalis est (554) & per lineolam NI determinatur angulus contactus seu curvatura curvæ in puncto H (118) & per lineolam LH curvatura in puncto G ; per harum linearum differentiam seu per quartum seriei terminum determinabitur differentia seu variatio curvaturæ, ductâque aliâ tangente similiter determinabitur variatio variationis, & sic deinceps.

(a) * Seu $\frac{n}{e}$. Est enim $1 + \frac{aa}{ee} = \frac{ee + aa}{ee} = \frac{nn}{ee}$

DE MOTU
CORPORUM.

hoc est (ob datam n) ut $\frac{a}{e}$, seu $\frac{AC}{CH}$, id est, ^(b) ut tangen-

tis longitudo illa HT , quæ ad semidiametrum AF ipsi PQ normaliter insistentem terminatur: & resistentia erit ad gravitatem ut $3a$ ad $2n$, id est, ut $3AC$ ad circuli diametrum PQ : ^(c) velocitas autem erit ut \sqrt{CH} . Quare si cor-



pus jussu cum velocitate secundum lineam ipsi PQ parallelam exeat de loco F , & medii densitas in singulis locis H sit ut longitudo tangentis HT , & resistentia etiam in loco aliquo H sit ad vim gravitatis ut $3AC$ ad PQ , corpus illud describet circuli quadrantem FHQ . $Q. E. I.$

At

(b) * Id est, ut tangentis longitudo illa HT &c. Jungatur radius AH , & ob angulum rectum quem tangens TH cum radio AH constituit, parallelasque AT , CH , triangulum AHC simile erit triangulo ATH , & inde est TH ad HA , ut AC ad HC , id est, $\frac{AC}{HC}$ est ut $\frac{HT}{AH}$, seu ut HT ob datum radiam AH .

(c) * Velocitas autem erit ut \sqrt{CH} . Nam (ex demonst. prop. X.) velocitas est ut est ut $\sqrt{\frac{1+Q}{R}}$, id est, ut \sqrt{e} , vel $\sqrt{2CH}$ ideoque ut \sqrt{CH} .

119. Quoniam igitur velocitas est ut \sqrt{CH} , medii densitas ut tangens HT , & resistentia ut AC , (quia gravitas & circuli diameter PQ data sunt) corpore perveniente ad punctum Q lineæ horizontali, velocitas ejus nulla erit, medii densitas infinita, resistentia finita. Si vero ponatur CH negativa, ut corpus infra horizontalem PQ pergat; fiet velocitas ut $\sqrt{-CH}$, quantitas imaginaria; & ideo corpus non potest infra horizontalem PQ descendere. At dum corpus est in F , velocitas ejus est ut \sqrt{AF} , medii densitas nulla, & resistentia nulla.

At si corpus idem de loco P , secundum lineam ipsi PQ perpendiculararem egrederetur, & in arcu semicirculi PFQ moveri inciperet, sumenda esset AC seu a ad contrarias partes centri A , & propterea signum ejus mutandum esset & (d) scribendum $-a$ pro $+a$. Quo pacto prodiret medii densitas ut $-\frac{a}{e}$. Negativam autem densitatem, hoc est, quæ motus

corporum accelerat, natura non admittit: & propterea naturaliter fieri non potest, ut corpus ascendendo à P describat circuli quadrantem PF . Ad hunc effectum deberet corpus à medio impellente accelerari, non à resistente impediri.

Exempl. 2. Sit linea PFQ parabola, axem habens AF horizonti PQ perpendicularem, & requiratur medii densitas, quæ faciat ut projectile in ipsâ moveatur.

Ex

(d) * Scribendum $-a$ pro $+a$. Nam formula quæ densitatem medii exponit, corporis ascensui & descensui communis est, sicut & aliæ formulæ quæ resistantiam & velocitatem exponunt (116); & idcirco ut quantitas quæ densitatem medii corpore descendente exponit eandem exponat pro corporis ascensu per eundem vel similem & æqualem arcuum, substituendus est in illâ quantitate valor abscissæ, quæ corpore descendente hic positiva est, ascendente negativa.

120. Atque hinc generatim colligitur eundem curvæ arcum, vel similes & æquales utrinque ab axe arcus, non posse ascensu & descensu describi in uno medio densitatis utcumque variabilis, id est, si arcus unus ascensu describi potest, descensu describi non posse, & contra. Nam si in solutione problematis tertii pro corporis des-

censu per arcum FQ , origo abscissæ positivæ AC statuatur in A , & pro CB , CD , CE scribantur $-o$, o , $2o$, erit resistantia ut $\frac{S\sqrt{1+QQ}}{RR}$. Pro ascensu

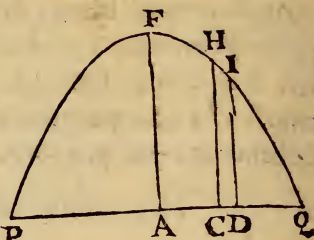
per eundem arcum à Q ad F , abscissa eadem AC sumenda erit negativæ, cumque sit o abscissæ fluxio, loco CB , CD , CE scribendum erit $o-o-2o$ in valoribus linearum MI , NI , DI , EK & BG ; & absoluto calculo, ut in eadem pro descensu solutione, resistantia pro ascensu invenietur proportionalis quantita-

ti $-\frac{S\sqrt{1+QQ}}{RR}$, quæ negativa est, si prior $+\frac{S\sqrt{1+QQ}}{RR}$, quæ pro descensu erat, positiva sit; & contra.

M 2

120.

(e) Ex naturâ parabolæ, rectangulum PDQ æquale est rectangulo sub ordinatâ DI & rectâ aliquâ datâ: hoc est, si dicantur recta illa b ; PC , a ; PQ , c ; CH , e ; & CD , o ; rectangulum $a + o$ in $c - a - o$ seu $ac - aa - 2ao + co - oo$ æquale est



rectangulo b in DI , ideoque DI æquale $\frac{ac - aa}{b} + \frac{c - 2a}{b} o - \frac{oo}{b}$. Jam scribendus esset hujus seriei secundus terminus

$\frac{c - 2a}{b} o$ pro Qo , tertius item terminus $\frac{oo}{b}$ pro Ro . Cum verò plures non sint termini, debet quartus coefficientis S evanescere, & propterea quantitas $\frac{S}{R\sqrt{1+QQ}}$, cui medii densitas proportionalis est, nihil erit. Nullâ igitur medii densitate movebitur projectile in parabolâ, (f) uti olim demonstravit Galilæus. Q. E. I.

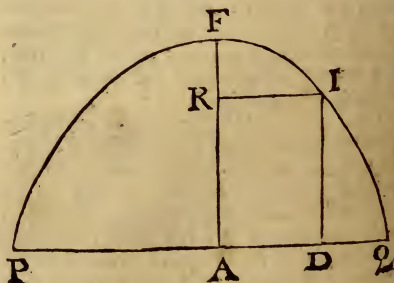
Exempl. 3. Sit linea AGK hyperbola, asymptoton habens NX plano horizontali AK perpendicularem; & quærat medii densitas, quæ faciat ut projectile moveatur in hac lineâ.

Sit MX asymptotos altera, ordinatim applicatæ DG productæ occurrens in V ; & ex naturâ hyperbolæ, (g) rectan-

(e) * Ex natura parabolæ, rectangulum &c. Ex puncto I ad axem parabolæ FA demissum sit perpendicularum IR , sitque axis latus rectum $= b$; erit (per theor. 1. de parab.) $b \times FR = RI^2 = AD^2$, & $b \times FA = AQ^2$. Quare $b \times FA - b \times FR$, seu $b \times RA$, vel $b \times DI = AQ^2 - AD^2 = AQ + AD \times AQ - AD = PD \times DQ$. Q. E. D.

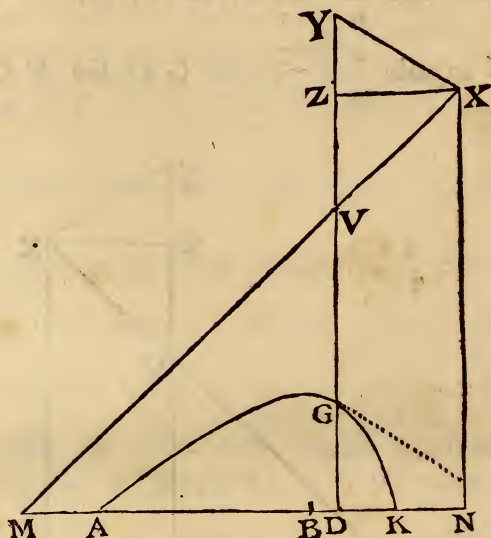
(f) * Uti olim demonstravit Galilæus. Vide demonstrationem n. 40. lib. 1.

(g) * Rectangulum XV in VG dabitur, per theor. 4. de hyp.



DE MOTU
CORPO-
REM.

rici terminus secundus $\frac{m}{n}o - \frac{bb}{aa}o$ usurpandus est pro Qo , ter-
tius cum signo mutato $\frac{bb}{a^3}o^2$ pro Ro^2 , & quartus cum signo



etiam mutato $\frac{bb}{a^4}o^3$ pro So^3 , eorumque coefficientes $\frac{m}{n} - \frac{bb}{aa}$,
 $\frac{bb}{a^3}$ & $\frac{bb}{a^4}$ scribendæ sunt in regula superiore pro Q , R & S .

Quo

hujus æquantur; id est, $c - \frac{m}{n}a - \frac{bb}{a}$ est
P, seu ordinata quæ per punctum B ad
hyperbolam duceretur; $+\frac{m}{n}o - \frac{bb}{aa}o$ est
- Qo , & ideo $\frac{m}{n} - \frac{bb}{aa} = -Q$; sed quia
in expressionibus resistentiæ, densitatis, &
velocitatis semper reperitur quadratum
 QQ , quod idem manet, seu radix illius
 Q affirmativè sumatur, seu negativè, ni-

hili interest scribere $\frac{bb}{aa} - \frac{m}{n}$, aut $\frac{m}{n} - \frac{bb}{aa}$
pro Q . Secundus autem seriei terminus
 $-\frac{bb}{a^3}o^2$ est - Ro^2 , & ideo, mutatis si-
gnis, fit $\frac{bb}{a^3} = R$; tertius terminus $-\frac{bb}{a^4}o^3$
est - So^3 , atque proinde $\frac{bb}{a^4} = S$.

Quo facto prodit' medii densitas ut $\frac{\frac{b b}{a^4}}{\frac{b b}{a^3} \sqrt{1 + \frac{m m}{n n} - \frac{2 m b b}{n a a} + \frac{b^4}{a^4}}}$

feu (1) $\frac{1}{\sqrt{a a + \frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}}}$ id (m) est si in VZ sumatur

VY æqualis VG , ut $\frac{1}{XY}$. Namque $a a$ & $\frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}$ sunt ipsarum XZ & ZY quadrata. (n) Resistentia autem

invenitur in ratione ad gravitatem quam habet 3 XY ad 2 YG ; & (o) velocitas ea est, quâcum corpus in parabolâ pergeret verticem G , diametrum DG , & latus rectum $\frac{XY \text{ quad.}}{VG}$ habente.

Ponatur itaque quod medii densitates in locis singulis G sint reciproçè ut distantia XY , quodque resistentia in loco aliquo G sit ad gravitatem ut 3 XY ad 2 YG ; & corpus de loco A , jussu cum velocitate emissum, describet hyperbolam illam AGK .
Q. E. I. *Exempl.*

(1) * Seu, numeratore & denominatore in $\frac{a^4}{b b}$ ductis.

(m) * Id est, si in VZ sumatur &c. Est enim $VG = \frac{b b}{a - o} = \frac{b b}{a}$, & $VZ = \frac{m}{n} a - o = \frac{m}{n} a$, ubi evanescit BD , seu o .

Quare $VY - VZ = ZY = \frac{b b}{a} - \frac{m}{n} a$; & quia $ZX = DN = a$, & $YX^2 = YZ^2 + ZX^2$ erit $YX^2 = a a + \frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}$;

ideoque medii densitas ut $\frac{1}{XY}$.

(n) * Resistentia autem &c. Resistentia est ad gravitatem ut 3 $S \sqrt{1 + \frac{Q Q}{2 b b}}$ ad 4 $R R$, id est, ut $\frac{2 b b}{a^4}$ *

$\sqrt{1 + \frac{m m}{n n} - \frac{2 m b b}{n a a} + \frac{b^4}{a^4}}$ ad $\frac{4 b^4}{a^6}$, sive dividendo per $\frac{b b}{a^3}$ ut 3 $\sqrt{a a + \frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}}$ ad $\frac{4 b b}{a}$, seu ut 3 XY ad 4 $VG = 2 YG$.

(o) * Et velocitas &c. Hujus parabolæ latus rectum est $\frac{1 + \frac{Q Q}{R}}{R} = \frac{1 + \frac{m m}{n n} - \frac{2 m b b}{n a a} + \frac{b^4}{a^4}}{\frac{b b}{a^3}} = \frac{a a + \frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}}{\frac{b b}{a}}$

$\frac{YX^2}{VG}$. Velocitas autem est ut $\sqrt{\frac{1 + Q Q}{R}}$, adeoque ut $\frac{YX}{\sqrt{VG}}$.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Exempl. 4. Ponatur indefinitè, quod linea AGK hyperbola sit, centro X , asymptotis MX , NX eâ lege descripta, ut constructo rectangulo $XZDN$ cujus latus ZD secet hyperbolam in G & asymptoton ejus in V , fuerit VG reciprocè ut ipsius ZX vel DN dignitas aliqua DN^n , (p) cujus index est numerus n : & quærat^r medii densitas, quâ projectile progrediatur in hâc curvâ.

Pro BN , BD , NX scribantur A , O , C respective, sitque VZ ad XZ vel DN ut d ad e , & VG æqualis $\frac{bb}{DN^n}$, & erit DN

æqualis $A-O$, $VG = \frac{bb}{A-O|^n}$, $VZ = \frac{d}{e} A-O$, & GD seu

$NX-VZ-VG$ æqualis $C - \frac{d}{e} A + \frac{d}{e} O - \frac{bb}{A-O|^n}$. (q) Re-

solvatur terminus ille $\frac{bb}{A-O|^n}$ in seriem infinitam $\frac{bb}{A^n} + \frac{nbb}{A^{n+1}} O$

$+ \frac{nn+n}{2A^{n+2}} bbO^2 + \frac{n^3+3nn+2n}{6A^{n+3}} bbO^3$ &c. ac fiet GD

æqualis $C - \frac{d}{e} A - \frac{bb}{A^n} + \frac{d}{e} O - \frac{nbb}{A^{n+1}} O - \frac{nn+n}{2A^{n+2}} bbO^2$
 $+ n^3$

(p) * Cujus index est numerus n , positivus. Hanc autem hyperbolam, dum producitur, ad lineas XM , XN etiam productas continuo accedere, easque non nisi in distantia infinita contingere posse manifestum est. Cum enim sit VG ut $\frac{1}{DN^n}$, ubi $DN=0$, hyperbola rectam XN attingit, & distantia VG infinita evadit; & ubi DN infinita sit, VG est nihil, & ideo hyperbola alteram asymptoton XM tangit, in distantia infinita ab Asymptoto XN .

(q) * Resolvatur terminus ille $\frac{bb}{A-O|^n}$, seu $bb \times \overline{A-O}^{-n}$, in seriem infinitam per formulam generalem (548. lib. 1.), & in-

venietur $bb \times \overline{A-O}^{-n} = bbA^{-n} +$

$\frac{n}{1} bbA^{-n-1} O + \frac{n \times n+1}{1.2} \times bbA^{-n-2} O^2$

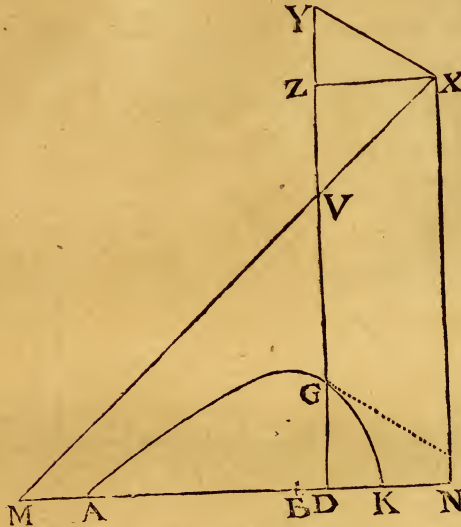
$+ \frac{n \times n+1 \times n+2}{1.2.3} bbA^{-n-3} O^3 +$

&c. $= \frac{bb}{A^n} + \frac{nbbO}{A^{n+1}} + \frac{nn+n \times bbO^2}{2A^{n+2}} +$

$\frac{n^3+3n^2+2n}{6A^{n+3}} \times bbO^3 +$ &c.; Quo

enim modo quo in n. 551 demonstravimus formulam ad potentias quorum exponentes sunt fracti applicari posse, eodem fere modo eam ad potentias quorum exponentes negativus est applicari debere constabit.

$-\frac{n^3 + 3nn + 2n}{6A^{n+3}} bb O^3 \&c.$ Hujus seriei terminus secundus $\frac{d}{e} O - \frac{nb b}{A^{n+1}} O$ usurpandus est pro Q_0 , tertius $\frac{nn + n}{2A^{n+2}} bb O^2$



pro R_0^2 , quartus $\frac{n^3 + 3nn + 2n}{6A^{n+3}} bb O^3$ pro S_0^3 . Et

inde medii densitas $\frac{S}{R\sqrt{1+QQ}}$, in (r) loco quovis G, fit

$$\frac{n+2}{3\sqrt{A^2 + \frac{dd}{ee}A^2 - \frac{2dnbb}{eA^n}A + \frac{nnb^4}{A^{2n}}}}, \text{ ideoque si in } VZ$$

capiatur VY æqualis $n \times VG$, densitas illa est reciprocè ut XY .

(r) * In loco quovis G fit &c. Invenitur enim $\frac{S}{R} = \frac{n+2}{3A}$, & $\sqrt{1+QQ}$

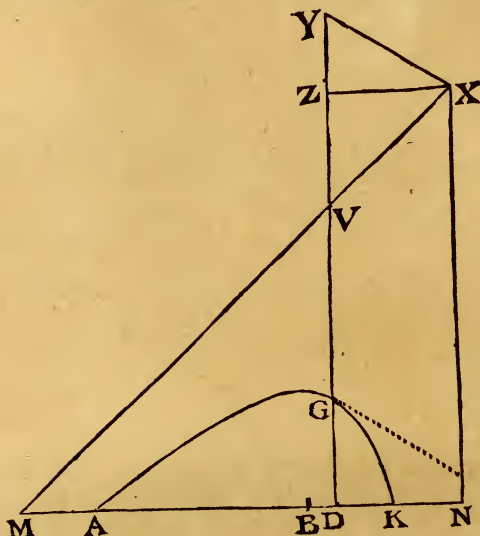
ob datum numerum $\frac{n+2}{3}$, $\frac{S}{R\sqrt{1+QQ}}$ est ut 120.

$$= \sqrt{1 + \frac{dd}{ee} - \frac{2dnbb}{eA^{n+1}} + \frac{nnb^4}{A^{2n+2}}}; \text{ \& ideo,}$$

$$\sqrt{AA + \frac{dd}{ee}AA - \frac{2dnbbA}{eA^n} + \frac{n^2b^4}{A^{2n}}}$$

DE MOTU
CORPORUM.

XY. Sunt enim A^2 & $\frac{dd}{ee} A^2 - \frac{2dnbb}{eA^n} A + \frac{nnb^4}{A^{2n}}$ (f)
ipfarum XZ & ZY quadrata. Resistencia autem in co-



dem loco G (t) fit ad gravitatem ut $3S$ in $\frac{XY}{A}$ ad $4RR$,
id est, ut XY ad $\frac{2nn+2n}{n+2}VG$. Et velocitas ibidem ea ip-
sa est, quâcum corpus projectum in parabolâ pergeret, verti-
cem

(f) * Ipsarum XZ & ZY quadrata.
Nam $XZ = DN = A$ (hyp.), & $ZY =$
 $VY - VZ = n \times VG - \frac{d}{e} A = \frac{nnbb}{A^n} - \frac{d}{e} A$;
aut $ZY = VZ - VY = \frac{d}{e} A - \frac{nnbb}{A^n}$,
prout YV major vel minor est quam VZ.
Quare cum fit $XY^2 = XZ^2 + ZY^2$, den-
fitas erit ut $\frac{1}{XY}$.

(t) * Fit ad gravitatem ut &c. Quo-
niam (ex dem.) $\frac{XY}{A} = \sqrt{1 + QQ}$, erit

$3S\sqrt{1+QQ} = \frac{3S \times XY}{A}$, & inde resi-
stentia ad gravitatem ut $\frac{3S \times XY}{A}$ ad
 $4RR$, vel ut XY ad $\frac{4RR \times A}{3S}$; sed
 $4RR \times A = \frac{nn + n^2 \times b^4}{A^{2n+3}}$, & $3S =$
 $\frac{nn + n \times n + 2bb}{2A^{n+3}}$, ideoque $\frac{4RR A}{3S} =$
 $\frac{2nn + 2n \times bb}{n + 2 \times A^n} = \frac{2nn + 2n}{n + 2} \times VG$,

cem G , diametrum GD & ^(u) latus rectum $\frac{1+QQ}{R}$ seu

$\frac{2XY \text{ quad.}}{nn+n \text{ in } VG}$ habente. $Q. E. I.$

Scholium.

Eadem ratione quâ prodiit densitas medii ut $\frac{S \times AC}{R \times HT}$ in collario primo, si resistentia ponatur ut velocitatis V dignitas quælibet V^n , ^(x) prodibit

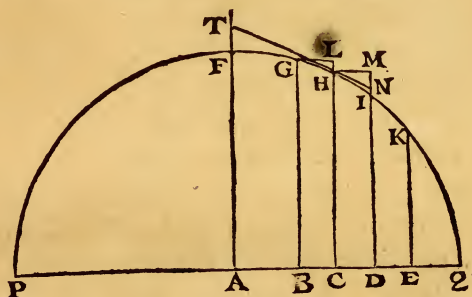
densitas medii ut $\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}} \times$

$\frac{AC}{HT}^{n-1}$. Et ^(y) propter-

ea si curva inveniri potest eâ lege, ut data fuerit ra-

tio $\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}}$ ad $\frac{HT}{AC}^{n-1}$,

vel $\frac{S^2}{R^{4-n}}$ ad $\frac{1+QQ}{1+QQ}^{n-1}$: corpus movebitur in hâc curvâ in uniformi medio cum resistentia quæ sit ut velocitatis dignitas V^n . Sed redeamus ad curvas simpliciores.



Quo-

ob $VG = \frac{bb}{A^n}$. Quare resistentia est ad

gravitatem ut XY ad $\frac{2nn+2n}{n+2} \times VG$.

^(u) * Et latus rectum &c. Est enim $\frac{XY^2}{A^2} = 1 + QQ$, & hinc $\frac{1+QQ}{R} =$

$\frac{2XY^2 \times A^n}{nn+n \times bb} = \frac{2XY^2}{nn+n \times VG}$, ob $VG = \frac{bb}{A^n}$. Unde velocitas quæ est ut

$\sqrt{\frac{1+QQ}{R}}$, erit ut $\frac{YX}{\sqrt{VG}}$, ob datum

numerus $\frac{2}{nn+n}$.

^(x) * Prodiit densitas medii ut &c. (115).

^(y) * Et propterea &c. Si enim fuerit $\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}}$ ad $\frac{HT^{n-1}}{AC^{n-1}}$ in ratione a ad

b , erit $\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}} = \frac{a}{b} \times \frac{HT^{n-1}}{AC^{n-1}}$,

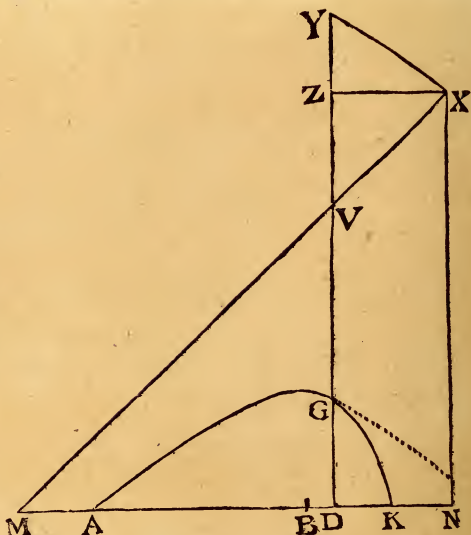
& $\frac{S \times AC^{n-1}}{R^{\frac{4-n}{2}} \times HT^{n-1}} = \frac{a}{b}$, id est densitas

120.

tas

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Quoniam motus non fit in parabolâ nisi in medio non resistente, in hyperbolis vero hic descriptis fit per resistantiam perpetuam; perspicuum est quod linea, quam projectile in medio uniformiter resistente describit, propius (z) accedit ad hyperbolas hasce quam ad parabolam. Est utique linea illa hyperbolici generis, sed (a) quæ circa verticem magis distat ab asymptotis; in partibus à vertice remotioribus propius ad ipsas accedit quam pro ratione hyperbolarum quas hic descripsi. Tanta vero non est inter has & illam differentia, quin illius loco possint hæ in rebus practicis non incommode adhiberi. Et utiliores forsan futuræ sunt hæ, quam hyperbola magis accurata & simul magis composita. Ipsæ vero in usum sic deducuntur.



tas medii ut quantitas data $\frac{a}{b}$, & proinde uniformis. Est autem (per cor. 1. prop. X.) $\frac{HT}{AC} = \sqrt{1 + QQ}$: quare si

data fuerit ratio $\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}}$ ad $\frac{HT^{n-1}}{AC^{n-1}}$,

data quoque erit ratio quadratorum $\frac{S^2}{R^{\frac{4-n}{2}}}$

ad $1 + QQ$ $^{n-1}$, & contra.

(z) * Accedit ad hyperbolas hasce, cum his tamen perfecte convenire nunquam potest, quod in hisce hyperbolis densitas medii reciprocè proportionalis sit rectæ variabili XY, & præterea non satis manifestum in curvam, quam projectile in me-

dio uniformi describit in hypothesi resistantiæ velocitatis quadrato proportionalis, habere asymptotum verticalem ut XN: cum præsertim in hac resistantiæ hypothesi spatium motu horizontali infuso descriptum, semotâ gravitate, infinitum evadat (per cor. 1. prop. V). Verumtamen inveniri possunt hyperbolæ in quibus pro parte illâ exiguâ curvæ AGK, quæ in rebus practicis necessaria est, recta XY fit quam proxime constans, & proinde medii densitas quam proxime uniformis; quo fit ut curvæ illæ in rebus practicis non incommode adhiberi possint.

(a) * Sed quæ circa verticem &c. Hæc demonstrabuntur infra in notâ h.

quâcum corpus projicitur, & mutetur angulus NAH ; manebunt longitudines AH , AI , HX . Idcoque si longitudines illæ in aliquo casu inveniantur, hyperbola deinceps ex dato quovis angulo NAH expedire determinari potest.

Reg. (e) 2. Si servetur tum angulus NAH , tum medii densitas in A , & mutetur velocitas quâcum corpus projicitur; servabitur longitudo AH , & mutabitur AI in duplicatâ ratione velocitatis reciproci.

Reg. (f) 3. Si tam angulus NAH , quam corporis velocitas in A , gravitasque acceleratrix servetur, & proportio resistentiæ in A ad gravitatem motricem augeatur in ratione quâcunque; augebitur proportio AH ad AI in eâdem ratione, manente parabolæ prædictæ latere recto, eique proportionali longitudine $\frac{AHq}{AI}$: & propterea minuetur AH in eâdem ratione, & AI minuetur in ratione illâ duplicatâ. (g) Augetur vero proportio resistentiæ ad pondus, ubi vel gravitas specifica sub

XHN recta horizontali AN Verticalis, & dabitur punctum N ; & quia data est HX , dabitur etiam punctum X ; datis vero punctis duobus X & I , dabitur recta XIM cum puncto M ubi horizontalem MN secat. Unde ductâ quavis rectâ VD ad horizontalem AN normali, si in ea capiatur VG ad AI , ut est AN^a ad DN^a , vel ut XI^a ad XV^a , dabitur punctum G in trajectory AGK . Est enim (Exemplo 4.) ordinata quavis VG ad alteram ordinatam IA , ut AN^a ad DN^a , seu ut XI^a ad XV^a .

(e) * *Reg. 2.* Servatâ medii densitate in A , servabitur tangentis longitudo AH , quæ est ut densitas inversè. Et quia velocitas in A est ut $\sqrt{\frac{AH^2}{AI}}$, & veloci-

tatis quadratum ut $\frac{AH^2}{AI}$, id est, ut $\frac{1}{AI}$ ob datam AH ; erit AI velocitatis quadrato reciproci proportionalis.

(f) * *Reg. 3.* Datâ corporis velocitate & gravitate acceleratrice in A , datur longitudo $\frac{AH^2}{AI}$ tum velocitatis qua-

drato, tum lateri recto parabolæ (Exemplo 4.) proportionalis. Est autem resistentia motrix, si ita loqui fas est, ad gravitatem motricem, ut AH ad $\frac{2nn+2n}{n+2}$

$\times AI$ (Ex. 4.). Quare si proportio resistentiæ motricis in A ad gravitatem motricem augeatur in ratione quacunque, augebitur proportio AH ad $\frac{2nn+2n}{n+2}$

AI , seu, ob datum numerum $\frac{2nn+2n}{n+2}$,

augebitur proportio AH ad AI in eâdem ratione; & quia longitudo $\frac{AH^2}{AI}$ con-

stans est, ac proinde $\frac{AH}{AI}$ est ut $\frac{1}{AH}$, &

AI ut AH^2 , necessum est ut AH minuatur in ratione quâ augetur $\frac{AH}{AI}$, & ut

AI minuatur in ratione illâ duplicatâ.

(g) 121. * *Augetur verò proportio resistentiæ ad pondus &c.* Corpus specificè gravius vel levius dicitur, quod sub æqua-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

sub æquali magnitudine fit minor, vel medii densitas major, vel resistentia, ex magnitudine diminutâ diminuitur in minore ratione quam pondus.

Reg. (h) 4. Quoniam densitas medii prope verticem hyperbolæ major est quam in loco *A*; ut habeatur densitas mediocris, debet ratio minimæ tangentium *GT* ad tangentem *AH* inveniri, & densitas in *A* augeri in ratione paulo ma-

li volumine majus vel minus pondus habet quam alterum corpus quocum comparatur; & ideo gravitas specifica corporis, volumine dato, est ut ipsius pondus absolutum, id est, datâ gravitate acceleratrice, ut corporis massa (per defin. 7. & not. 3. lib. 1.). At, dato volumine, massa est ut densitas (2. lib. 1.); quare gravitas specifica corporis est ipsius densitatis proportionalis. Augetur itaque proportio resistentiæ ad gravitatem motricem seu ad corporis pondus, tum ubi manentibus corporis volumine, figurâ & velocitate ac medii densitate, manenteque proinde resistentiâ, gravitas specifica fit minor, tum ubi, cæteris paribus, medii densitas augetur, quo casu medii resistentiæ crescit cum densitate, & corporis pondus in fluido densiori & specificè graviori magis sublevati minuitur; tum ubi resistentia ex magnitudine corporis diminutâ, diminuitur in minori ratione quam pondus. Ex quibus liquet tertiam regulam determinandis motibus corporum variæ magnitudinis & densitatis accommodatam esse.

122. Lemma. Datâ curvâ *AGK*, invenire minimam tangentium *GT*. Quoniam (ex dem. in Exemp. 4.) $XY^2 = GT^2 = A^2 + \frac{dd}{ee} A^2 - \frac{2dnbb}{eA^{n+1}} + \frac{nnb^4}{A^{2n}}$; hujus quantitatis, in quâ si detur curva *AGK*, sola est variabilis *A*, Fluxio ponenda est nihilo æqualis (48). Brevitatis causâ dicantur $1 + \frac{dd}{ee} = f$, $\frac{2dnbb}{e} = 2g$, nnb^4

$= h$, & $A = x$, erit $GT^2 = fx^2 - 2gx^{n+1} - hx^{2n}$; & sumptis fluxionibus, $0 = 2fxdx - (n+1) \times 2gx^n dx - 2nhx^{2n-1} dx$. Dividatur æquatio tota per $2xdx$, & fiet $0 = f + n-1gx^{n-1} - nhx^{2n-2}$; & multiplicando per x^{2n+2} , $fx^{2n+2} + n-1gx^{n+1} = nh$, unde creuitur, ut fit in resolutione æquationum secundi gradus,

$$x^{n+1} = \frac{\sqrt{(n-1)^2 gg + 4nhf} - (n-1)g}{2f}$$

& hinc habetur

$$x = \left[\frac{\sqrt{(n-1)^2 gg + 4nhf} - (n-1)g}{2f} \right]^{\frac{1}{n+1}}$$

Quare si loco *x* substituatur, hic ipsius valor in æquatione $GT = \sqrt{fx^2 - 2gx^{n+1} - hx^{2n}}$, obtinebitur minima tangentium. Q. E. I.

123. Cor. Si curva *AGK* sit hyperbola conica, erit index $n = 1$, & ideo $n-1=0$,

& $x = \sqrt[4]{\frac{h}{f}}$. Unde invenitur GT^2

$$= f \sqrt[4]{\frac{h}{f}} - 2g + \frac{h}{\sqrt[4]{\frac{h}{f}}} = 2\sqrt[4]{hf} - 2g = \frac{2bb}{e} \sqrt[4]{ee+dd} - \frac{2dbb}{e} = 2bb \times \frac{[\sqrt{ee+dd}-d]}{e}$$

$$\frac{2bb}{e} \sqrt{ee+dd} - \frac{2dbb}{e} = 2bb \times \frac{[\sqrt{ee+dd}-d]}{e}$$

Quia vero (Ex. 4.) $d:e = VZ:XZ = XN:MN$, ac proinde $dd:ee = XN^2:MN^2$, & componendo $dd+ee:ee = XN^2+MN^2$, seu $MX^2:MN^2$, atque adeo $\frac{\sqrt{ee+dd}}{e} = \frac{MX}{MN}$, & $\frac{d}{e} = \frac{XN}{MN}$; erit

$$\frac{\sqrt{ee+dd}-d}{e} = \frac{MX-XN}{MN}$$

Præterea (Ex. 4.) est $VG = \frac{bb}{DN}$, $AI = \frac{bb}{AN}$, &

hinc $2AI \times AN = 2bb$. Erit igitur minimæ tangentium quadratum $GT^2 = \frac{2AI \times AN}{MN} \times MX - XN$.

(h) * Reg. 4. Quoniam densitas in loco quovis *G* est reciprocè ut tangens *GT*, quæ prope verticem hyperbolæ minor est quam in loco *A*; manifestum est densitatem medii prope verticem hyperbolæ majorem esse quam in loco *A*. Densitas in loco *A* dicatur *K*, in loco *G* per quem ducitur tangentium minima *GT*, di-

da sit figura AGK : produc HN ad X , ut sit HX ad AI ut $n+1$ ad 1 , centroque X & asymptotis MX , NX per punctum A describatur hyperbola, eâ lege, ut sit AI ad quamvis VG ut XV^n ad XI^n .

Reg. (k) 6. Quò major est numerus n , eò magis accuratæ sunt hæ hyperbolæ in ascensu corporis ab A , & minus accuratæ in ejus descensu ad K ; & contra. Hyperbola conica mediocrem rationem tenet, estque cæteris simplicior. Igitur si hyperbola sit hujus generis, & punctum K , ubi corpus projectum incidet in rectam quamvis AN per punctum A transeuntem, quærat: occurrat producta AN asymptotis MX , NX in M & N , & sumatur NK ipsi AM æqualis.

Reg. 7. Et hinc liquet methodus expedita determinandi hanc hyperbolam ex phænomenis. Projiciantur corpora duo similia & æqualia, eâdem velocitate, in angulis diversis HAK , hAk , inci-

benda sit figura AGK : ex puncto H ad horizontalem AN demitte perpendicularum HN ; produc HN ad X , ut sit HX æqualis facto sub $n+1$ & AI (demonstravimus enim in nota ad reg. 1. esse HX æqualem facto $n+1 \times AI$) centroque X & asymptotis MX , NX per punctum A describatur hyperbola, eâ lege, ut sit AI ad quamvis VG ut XV^n ad XI^n : est enim (per hyp. Ex. 4.) VG ad AI , ut AN^n ad DN^n , seu ut XI^n ad XV^n .

(k) * *Reg. 6.* Quo major est numerus n , eo magis hæ hyperbolæ in ascensu corporis ab A accedunt ad trajectoryas in medio uniformi descriptas, & eo minus in descensu ad K accuratæ sunt; & contra. Nam quo major est numerus n , eo minus tangens GT , quæ densitati reciproce proportionalis est, in ascensu corporis ab A variatur; & eo magis in descensu ad K mutatur, quippe data sit medii densitas in A cum angulo projectionis HAN , & quantitas $\frac{n+2}{AH}$ densitati in A (ex. 4.) proportionalis, data erit, ideoque tangens AH eo longior erit quo ma-

jor fuerit numerus n ; & quia dato angulo HAN , datur specie triangulum rectangulum HNA , ratioque proinde laterum AH , AN , HN etiam datur, liquet quod crescente AH ut numero n , crescant quoque latera AN & HN . Ex demonstratis in Exemplo 4^o. corpore ascendente tangens GT quadratum $GT^2 = DN^2 + [ZV - nVG]^2$, & corpore descendente est $GT^2 = DN^2 + [nVG - ZV]^2$. Ex natura hyperbolæ AGK , est $DN^n : AN^n = AI : VG$, ideoque $nVG = \frac{nAI \times AN^n}{DN^n}$. Ex demonstratione regulæ

1^a, $HX = n+1 \times AI$, & proinde $NX = HN + n+1 \times AI$, & $NX - AI = HN + nAI$. Sed ob triangula XZV , MNX , MAI similia, ZX seu DN est ad ZV , ut MN ad NX , & ut MA ad AI , & divisim DN est ad ZV , ut AN ad $NX - AI$ seu $HN + nAI$; unde fit $ZV = \frac{DN \times HN + nAI \times DN}{AN}$.

Quare in corporis ascensu $GT^2 = DN^2 + \left[\frac{DN \times HN + nAI \times DN}{AN} - n \frac{nAI \times AN^{n-1}}{DN^n} \right]^2$ &

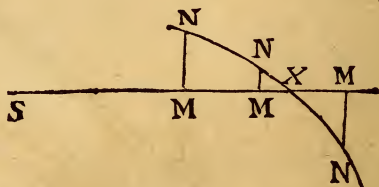
DE MOTU
CORPO-
RUM.

Ak , per reg. 6. Si ratio AK ad Ak sit eadem cum ratione d ad e , ^(m) longitudo AH rectè assumpta fuit. Sin minus cape in rectâ infinitâ SM longitudinem SM æqualem assumptæ AH , & erige perpendiculum MN æquale rationum differentię $\frac{AK}{Ak}$

$-\frac{d}{e}$ ductæ in rectam quamvis datam. Simili methodo ex as-

sumptis pluribus longitudinibus AH inveniendâ sunt plura puncta N , & per omnia agenda ⁽ⁿ⁾ curva linea regularis $NNXN$, secans rectam SM in X .

Assumatur demum AH æqualis abscissæ SX , & inde denuo inveniatur longitudo AK ; & longitudines, quæ sint ad assumptam longitudinem AI & hanc ultimam AH , ut longitudo AK per experimentum cognita ad ultimo inventam longitudinem AK , erunt veræ illæ longi-



cum puncto N ; & quia assumitur etiam AI , & est $HX = 2 AI$ (per dem. reg. 1^a.) ob $n = 1$; dabitur hyperbolæ centrum X , & inde ob datum punctum I dabitur asymptotus altera XIM cum puncto M in horizontali MN ; & capiendâ NK æqualem datæ MA , dabitur punctum K , & hinc longitudo AK obtinebitur. Eodemque modo inveniatur altera longitudo Ak .

(m) * Longitudo AH rectè assumpta fuit. Datâ mediî densitate in A cum velocitate corporis sub diversis angulis HAK , hAk projecti, manet perpendiculum AI , & tangens AH æqualis est tangenti Ah (per regulam 1^{am}). Datâ tangente AH , angulo HAK & perpendiculo AI , hyperbola AGK describi potest (per reg. 6^{am}, & notam præced.) & ideo data est tum specie, tum magnitudine. Unde si dentur tantum angulus HAK & ratio tangentis HA ad AI , hyperbola AGK specie tantum dabitur, id est, omnes hyperbolæ,

quæ ex his duobus datis describuntur, similes erunt. Quare si in hyperbola AGK , quæ in chartâ descripta supponitur, tangens assumpta AH sit ad perpendiculum AI , ut tangens hyperbolæ quam corpus sub angulo æquali HAK projectum in medio resistente describit, est ad suum perpendiculum AI ; hyperbola AGK in chartâ descripta similis erit hyperbolæ quæ in medio resistente describitur. Et eodem argumento altera hyperbola, cujus est amplitudo Ak & tangens Ah , manente perpendiculo AI , similis erit hyperbolæ illi quam corpus sub angulo æquali hAk , projectum in secundo experimento describit. Quâ propter, ob figurarum in chartâ & in medio resistente descriptarum similitudinem, amplitudines AK , Ak erunt inter se ut homologæ amplitudines hyperbolarum quæ in experimentis descriptæ sunt, id est, $AK : Ak = d : e$.

(n) * Curvas regularis. Vide notam 75. lib. hujus.

lis AM , & propterea etiam æqualis KN . Sed CE est ad AE ut FH ad KN , & propterea CE & FH æquantur. Incidit ergo punctum H in hyperbolam asymptotis AK , KF descriptam, cujus conjugata transit per punctum C , atque ideo reperitur in communi intersectione hyperbolæ hujus & circuli descripti. *Q. E. D.* Notandum est autem quod hæc operatio perinde se habet, siue recta AKN horizonti parallela sit, siue ad horizontem in (x) angulo quovis inclinata: (y) quodque

(x) * In angulo quovis inclinata. Demonstratio enim lineam $MAKN$ per puncta data A & K ductam horizonti parallelam esse minime supponit, eademque prorsus manet si linea illa ad horizontem inclinata fuerit.

(y) * Quodque ex duabus intersectionibus. Quoniam punctum H per intersectionem circuli cum hyperbola determinatur (ex dem.), & circulus hyperbolam in duobus punctis interfecare potest, ex duabus intersectionibus H , H duo prodeunt anguli, seu duæ sunt positiones nes tangentis AH secundum quam projectile datâ velocitate emissum incidit in punctum K .

124. Problema. Inventis longitudinibus AI & AH , maximam altitudinem GD , ad quam corpus sub angulo dato HAN projectum perungere potest, definire.

Sit, ut in exemplo 3^o, $BN=a$, $BD=0$, $NX=c$, ratio data VZ ad ZX , seu AI ad $AM=\frac{m}{n}$, $VG=\frac{bb}{a}$, ideoque $AI=\frac{bb}{AN}$, & $bb=AI \times AN$. Et erit (Ex. 3^o.) $GD=c-\frac{m}{n}a-\frac{bb}{a}+\frac{m}{n}o-\frac{bb}{aa}o-\&c.$; & $\frac{m}{n}o-\frac{bb}{aa}o=\frac{m}{n}o-\frac{bb}{a}o=Qo$. Est autem Qo ut ordinatæ GD fluxio, quæ, ut habeatur ordinata omnium maxima, nihilo æquanda est (48): quare erit $\frac{m}{n}=\frac{bb}{aa}$, & $aa=\frac{nbb}{m}$, siue $DN^2=AM \times AI \times AN$. Si ergo

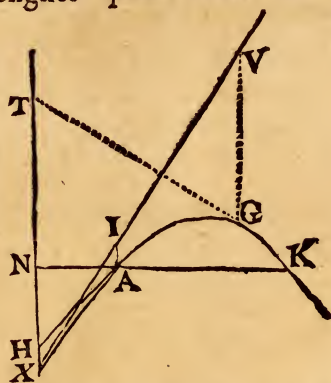
capiatur DN media proportionalis inter AN & AM , ducaturque per D ordinata GD , hæc erit omnium maxima. Quoniam verò $\frac{m}{n}=\frac{bb}{aa}$ & proinde $\frac{m}{n}a=$

$\frac{bb}{a}$, erit maxima ordinata GD seu $c-\frac{m}{n}a-\frac{bb}{a}=c-\frac{2bb}{a}=NX-\frac{2AI \times NA}{DN}$. Quare GD ordinata maxima æqualis est differentiæ inter verticalem NX & quartam proportionalem ad DN , AN & $2AI$. *Q. E. I.*

125. Problema. Datis longitudinibus AI & AH , angulum projectionis HAN maximæ omnium amplitudini AK convenientem invenire. Dicantur $AH=a$, $AI=b$, $HX=2AI=2b$, $AK=e$, $AN=x$, $HN=y$, & erit $x-e=KN=MA=AE$, ac $b=AI=AC$ (per reg. 8), proindeque $EN=AK=e$. Triangula similia EAC , ENH hanc proportionem suppeditant, $AE(x-e):EN(e)=AC(b):HN(y)$, & componendo $x:e=$
 $b+y:y$, unde habetur $e=\frac{xy}{b+y}$, $x=$
 $\frac{be+ey}{y}$, & $xx=ee\frac{[b+y]^2}{yy}$. Eff
etiam, ob angulum ANH rectum, $aa-yy=xx=ee\frac{[b+y]^2}{yy}$, & hinc $aayy-yy^4=ee[b+y]^2$. Capiatur hujus æquationis fluxio, & amplitudinis maximæ e fluxione nihilo æquatâ (48), erit illa $2a^2ydy-4y^3dy=2ee[b+y]dy$, & dividendo per $2dy$, $aay-2y^3=ee[b+y]$.
Erat autem $e=\frac{xy}{b+y}$, & ideo $ee=\frac{xy^2}{[b+y]^2}$

I 24.

Quæ de hyperbolis dicta sunt facile applicantur ad parabolas. Nam si $XAGK$ parabolam designet quam recta XV tangat in vertice X , sintque ordinatim applicatæ IA , VG ut quælibet abscissarum XI , XV dignitates XI^n , XV^n ; agantur XT , GT , AH , quarum XT parallela sit VG & GT , AH parabolam tangant in G & A : & corpus de loco quovis A , secundum rectam AH productam, justâ cum velocitate projectum, describet hanc parabolam, si modo densitas medii, in locis singulis



G , sit reciproçè ut tangens GT . Velocitas autem in G ea erit quâcum projectile pergeret, in spatio non resistente, in parabolâ conicâ verticem G , diametrum VG deorsum productam, & latus rectum $\frac{2GTq}{nn - n \times VG}$ habente. Et resistentia in G erit

ad vim gravitatis ut GT ad $\frac{2nn - 2n}{n-2}VG$. Unde si NAK

lineam horizontalem designet, & manente tum densitate medii in A , tum velocitate quâcum corpus projicitur, mutetur ut-cunque angulus NAH ; manebunt longitudines AH , AI , HX , & inde datur parabolæ vertex X , & positio rectæ XI , & sumendo VG ad IA ut XV^n ad XI^n , dantur omnia parabolæ puncta G , (z) per quæ projectile transibit.

(2) Per quæ projectile transibit. Pro- ducatur VG ut horizontalem NK secet in
tem. 1 l. P in 126.

in D, & rectam XZ horizonti parallelam
in Z. Pro BN, BD, NX scribantur A,
O, c, respective, sique M intersectio li-
nearum XV, NK; & XN ad NM, five
ob triangularum XNM, VZX similitu-
dinem, VZ ad ZX vel DN ut d ad e;
ideoque $DN = A + O$, & $VZ = \frac{d}{e} \times A + O$.

Quia vero VG est ut XV^n (per hypoth.), & VX est ad XZ , seu DN , in datâ ratione XN ad NM ; erit etiam VG ut

$$\begin{aligned} & \text{DN}^n. \text{ Ponatur ergo } V G = \frac{D N^n}{b b} = \\ & \frac{A + O^n}{b b} = \frac{A^n}{b b} + \frac{n A^{n-1} O}{b b} + \frac{n \cdot n - 1}{1 \cdot 2} \frac{A^{n-2}}{b b} O^2 + \frac{n \cdot n - 1 \cdot n - 2}{1 \cdot 2 \cdot 3} \frac{A^{n-3}}{b b} O^3 + \\ & \&c., \& \text{ erit } G D = V Z - N X - V G = \\ & \frac{d}{e} \times A + O - c - \frac{A + O^n}{b b} = \frac{d}{e} A - c - \\ & \frac{A^n}{b b} + \frac{d}{e} O - \frac{n A^{n-1}}{b b} \cdot \frac{(n n - n) A^{n-2}}{2 b b} O^2 - \\ & \frac{(n^3 - 3 n n + 2 n) A^{n-3}}{6 b b} O^3 - \&c. \text{ Qua} \end{aligned}$$

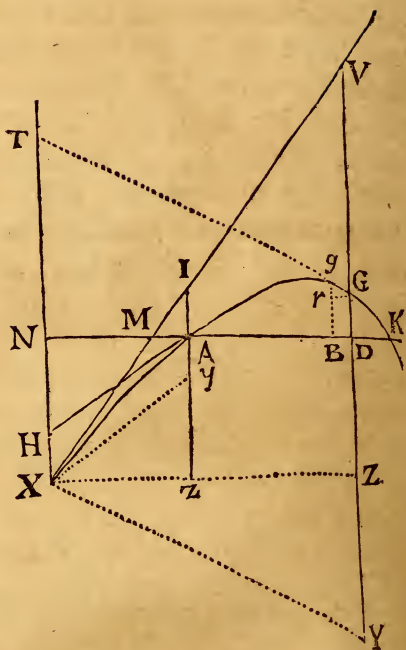
$$\text{erit } Q = \frac{n A^{n-1}}{b b} - \frac{d}{e}; R = \frac{nn - n A^{n-2}}{2 b b},$$

$$\& S = \frac{n^3 - 3nn + 2n A^{n-3}}{6bb}. \text{ Per pun-}$$

Cum B ducatur ordinata Bg, ad quam
 demittatur ex G perpendicularum Gr, fit-
 que XY æqualis & parallela tangenti GT;
 & ob trianguła Grg, XZY similia, erit
 Gr^2 ad Gg^2 ut XZ^2 seu DN^2 ad XY^2
 vel GT^2 ; est autem $Gr^2 = 0^2$, $rg^2 =$
 $\frac{QQOO}{AA}$, & ideo $Gg^2 = 0^0 \times 1 + \frac{QQQ}{AA}$;
 quare cum sit etiam $\frac{BN$ seu $DN = A$,
 erit $GT^2 = AA \times 1 + \frac{QQQ}{AA}$, $GT = A$

coroll. 1. prop. X. medii densitas in loco G est ut $\frac{S \times A}{R \times G T}$, & (ex demonstra-

$\frac{S}{R} = \frac{n-2}{3A}$, ideoque $\frac{S \times A}{R \times G T}$ est ut
 $\frac{n-2}{3 G T}$; quare, ob datum numerum $\frac{n-2}{3 G T}$,
 definitus est reciproce ut tangens $\frac{3}{G T}$.
 Velocitas in G (per prop. X.) ea est,
 quâ cum projectile pergeret, in spatio non
 sufficente, in parabola conicâ verticem G,



diameterum GD, & latus rectum $\frac{E+QO}{R}$

habente; & ideo cum sit $\frac{1 + \frac{22}{R}}{R} =$

$$\frac{G T^2}{A^2 R} = \frac{2 G T^2}{n n - n \times \frac{A^n}{b b}} = \frac{2 G T^2}{n n - n \times V G}$$

(ex dem.), parabolæ latus rectum erit

$\frac{2GT^2}{nn - n \cdot \sqrt{G}}$ Resistencia in G (per
cor. 1. prop. X.) est ad vim gravitatis,
ut $3S \times GT$ ad $4RR \times DN$, id est, ut

$$GT \text{ ad } \frac{4RR \times A}{3S}; \text{ fed } 4RR \times A =$$

$$\frac{nn-n^2 \times A^{2n-3}}{b^4}, \text{ \& } 3S = \frac{nn-n \times n-2}{2}$$

$$\frac{\times A^{n-3}}{hh}, \text{ atque ideo } \frac{4RR \times A}{3S} =$$
$$\frac{2nn-2n}{n-2} \times \frac{A^u}{bb} = \frac{2nn-2n}{n-2} \times VG.$$

igitur resistencia ad gravitatem, ut

ad $\frac{2nn-2n}{n-2} \times VG$. Velocitas in loco

G (per prop. X.) est ut $\sqrt{\frac{1+QQ}{R}}$

$= \sqrt{\frac{2GI^2}{nn-n \times VG}}$, ideoque ob datum nu-

merum $\frac{2}{nn-n}$, ut $\frac{GT}{\sqrt{VG}}$.

Quando igitur corpus est in A, medii
densitas est ut $\frac{1}{AH}$, & velocitas ut

$\frac{AH}{\sqrt{AI}}$; unde manente tum densitate me-

dii in A, tum velocitate quâcum corpus
projicitur, & mutato utcumque angulo

NAH, manebunt AH, & $\frac{AH}{\sqrt{AI}}$, ac

proinde AI. Quia porro $ZY^2 = XY^2$
 $- XZ^2 = GT^2 - DN^2 = AA \times 1 + QQ$

$- AA = AAQQ$, & ideo $ZY = Q \times A$
 $= \frac{nA^n}{bb} - \frac{d}{e} A = nVG - VZ$, atque

$ZY + VZ = VY = nVG$; erit in lo-

co A, $Iy = n \times AI$, & hinc $Ay = XH$
 $= nAI - AI$. Quare manente AI, ma-

nebit etiam HX, ob datum numerum $n-1$.

Inveniantur, uti regulâ 7^a, pro hyperbo-

lâ factum est, longitudines AH, AI, &

proinde HX; & inde dabitur punctum H,

per quod si ducatur THX ad horizontem

perpendicularis, datâ XH, dabitur posi-

tio rectâ XI, & sumendo VG ad IA

ut XV ad XI, dabuntur omnia para-

bolæ puncta G, per quæ projectile tran-

sibit.

Problema elegantissimum de inveniendâ

trajectoriâ quam corpus in medio juxta

duplicatam velocitatum rationem resiste-

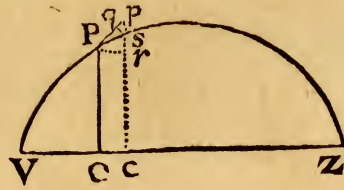
nte describit, in suis principiis prætermi-

sit Newtonus. Rem generaliter postea

conferent Clarissimi Mathematici Joa-

nes Bernoullius, Hermannus, & Eulerus,

qui trajectoriam a projectili descriptam



PROBLEMA.

127. Tendente vi gravitatis uniformi
ubique perpendiculariter ad planum hori-
zontis VZ, determinare curvam VPP,
quam describit projectile in medio unifor-
mi quod in multiplicatâ quâlibet veloci-
tatum ratione resistit.

Ductis ordinatis verticalibus PC, p c
infinite propinquis, & ex puncto P ad p c
perpendiculari Pr; dicantur vis gravitatis
 $= g$, velocitas projectilis in loco P $= v$,

resistentia ibidem $= r = \frac{v^2 n}{2a}$, ita ut sit a

quantitas constans quæ determinabitur ex de-

terminatione resistentiæ, sit Tangens Pp, ar-

cus Ps $= ds$, VC $= x$, PC $= y$, & ideo

pr $= dy$, ac Cc seu Pr $= dx$; fluxio hæc

dx constans supponatur. * Resolvatur actio

gravitatis quæ exprimitur per ps in actionem

s q curvæ perpendicularem; & actionem

p q, curvæ parallelam quæ in ascensu cor-

poris illud retardat in descensu accelerat,

erit actio tota gravitatis ad ejus actionem

quâ motum in curva retardat in ascensu

& accelerat in descensu ut est ps ad pq,

& ob similia triangula pqs, Ppr, est ps

ad pq sicut Pp five Ps ad pr, ideoque

Ps (ds) ad pr (dy) sicut gravitas to-

ta g, ad $\frac{g dy}{ds}$ quæ est actio gravitatis ad

retardandum corpus in ascensu, & quia in

descensu est pr $= -dy$, est $\frac{-g dy}{ds}$ actio

gravitatis ad accelerandum corpus in des-

censu; Unde tota retardatio corporis tam

ex gravitate quam ex resistentia orta,

est $r + \frac{g dy}{ds}$ tam in ascensu quam in

descensu.

Decrementum autem velocitatis $-dv$;

est semper ut vis retardans & tempus quo

P 2 du-

DE MOTU
CORPO-
RUM.



durante ea vis agit conjunctim, idque tempus est semper æquale arcui descripto Ps ad velocitatem v applicato, hoc est, temporis incrementum $dt = \frac{ds}{v}$ unde veloci-

$$\text{tatis decrementum } -dv = r + \frac{g dy}{ds} \times \frac{ds}{v} \\ = -\frac{r ds + g dy}{v}, \text{ \& quia ex Hypothe-}$$

si $r = \frac{v^2 n}{2a}$, est $-v dv = \frac{v^2 n ds}{2a} - g dy$; Ut autem obtineatur valor v , & dv expressione quæ ad curvam referatur, notandum quod lineola ps sive $-ddy$ est spatium urgente gravitate tempore dt percursum, ideoque est ut vis gravitatis g per temporis quadratum multiplicata, ideoque

$$\text{est } -ddy = g dt^2 = \frac{g ds^2}{v^2} \text{ (cum sit } ds = \frac{ds}{v} \text{) unde est } v^2 = \frac{g ds^2}{-ddy} \text{ sive } -v^2$$

$ddy = g ds^2$, & fluxionem utrinque sumendo est $-v^2 d^3 y - 2v ddy dv = 2g ds dds$, & cum lineola pq designet dds sitque Pp sive Ps(ds) ad Pr(dy), sicut ps($-ddy$) ad pq(dds) est $ds dds = -dy ddy$ unde hæc ultima æquatio fit $-v^2 d^3 y - 2v ddy dv = -2g dy ddy$ & $-2v ddy dv = v^2 d^3 y - 2g dy ddy$ & $-v dv = \frac{v^2 d^3 y}{2 ddy} - g dy$, unde cum inventum

$$\text{etiam fuerit } -v dv = \frac{v^2 n ds}{2a} - g dy,$$

$$\text{est } \frac{v^2 d^3 y}{ddy} = \frac{v^2 n ds}{a}, \text{ \& valorem in-}$$

$$\text{ventum } v^2 = \frac{g ds^2}{-ddy} \text{ substituendo, fit tan-}$$

$$\text{dem } \frac{g ds^2 d^3 y}{-ddy^2} = \frac{g^n ds^{2n+1}}{-addyn} \text{ sive redu-}$$

$$\text{ctione facta } a d^3 y = \frac{g^{n-1} ds^{2n-3}}{ddy^{n-2}}.$$

Ut autem ex hac æquatione eruatur æquatio inter dx , & dy , & inter x & y , designet p variables quascumque quæ in æquatione quæ sita ita multiplicant fluxionem dx ut ea sit æqualis dy , sitque $dy = p dx$ & $dy^2 = p^2 dx^2$, cum sit $ds^2 = dx^2 + dy^2$ erit $ds^2 = dx^2 + p^2 dx^2 = 1 + p^2 \times dx^2$, & $ds = dx \sqrt{1 + p^2}$

$$\text{unde } ds^{2n-1} = dx^{2n-1} \times 1 + p^2$$

Præterea cum dx constans supponatur erit $dy = p dx$, $ddy = dx dp$, & sumpta fluxione erit & $d^3 y = dx ddp$. Et si tandem q designet variables quæ ita multiplicant fluxionem dx , ut ea fiat æqualis dp , sitque $q dx = dp$ erit $dx dq = ddp$ & $dx^2 dq = dx ddp = d^3 y$, & æquatio proposita in hanc vertetur $ad x^2 dq =$

$$\frac{g^{n-1} dx^{2n-1} \times 1 + p^2}{dx dp^{n-2}} =$$

$$\frac{g^{n-1} dx^{n+1} \times 1 + p^2}{dp^{n-2}}, \text{ \& diviso}$$

utroque termino per dx^2 , erit $ad q =$

$$\frac{g^{n-1} dx^{n-1} \times 1 + p^2}{dp^{n-2}}. \text{ Denique}$$

loco dx posito ejus valore $\frac{dp}{q}$ erit $ad q =$

$$\frac{g^{n-1} dp^{n-1} \times 1 + p^2}{q^{n-1} dp^{n-2}} \text{ sive } ad q =$$

$$\frac{g^{n-1} \times 1 + p^2}{q^{n-1}} \times dp, \text{ hoc est } a q^{n-1} dq$$

$$= g^{n-1} \frac{1 \times p p^2 dp}{2n-1}, \text{ quæ est æquatio fluxionalis inter } dp \text{ \& } dq, \text{ ex quâ per}$$

curvarum quadraturam obtinebitur æquatio inter p & q & inde inter x & y , ut id ipsum nunc exponemus, summando enim terminos æquationis $a q^{n-1} dq = g^{n-1}$

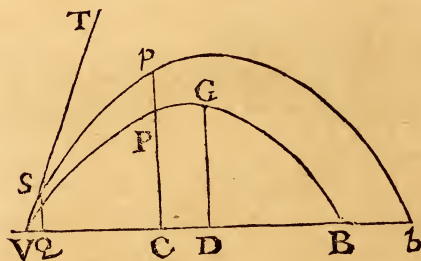
$$\times 1 + p^2 \frac{2n-1}{2} dp \text{ habetur } \frac{a q^n}{n} = g^{n-1} x$$

$$S 1 + p^2 \frac{2n-1}{2} dp, \text{ hoc est } q = \sqrt[n]{\frac{g^{n-1} x}{a}}$$

$\times S 1 + p^2 \frac{2n-1}{2} dp$, unde fit curva cuius abscissa quæcumque AP sit $= p$, sitque ejus ordinata PN semper æqualis $1 +$

hyperbolæ aream; at abscissa x obtinebitur per aream curvæ cujus est abscissa p & ordinata $\frac{1}{q}$; & correspondens ordinata y definitur per aream curvæ, cujus abscissa est p & ordinata $\frac{p}{q}$. Ex quibus manifestum fit veræ trajectoryæ VPZ descriptionem adeo perplexam esse, ut ex illa vix quidquam ad usus philosophicos aut mechanicos accommodatum possit deduci.

130. Coroll. 3. Quoniam posito $n=1$, resistentia medii est $\frac{v^2}{2a}$ (127), ubi resistentia fit gravitati æqualis, id est, ubi v æqualis est velocitati terminali, habetur $\frac{v^2}{2a}=g$, & $v^2=2ag$, ideoque (30. lib. 1.) a est altitudo ex qua corpus in medio non resistente vi constante g sollicitatum caderet ut velocitatem terminalem acquirit.



131. Coroll. 4. Si in hypothesi corollarii secundi resistentia parva fuerit qualem ferè experitur globus ferreus non parvus magnâ satis velocitate per aera projectus, trajectorya VPB, quam globus ille in medio resistente describit, non multum aberrat a Parabolâ conicâ Vpb, quam eadem urgente vi gravitatis uniformi g seu 1 describeret. Quia tamen resistentia velocitatem projectionis minuit, ordinata CP, ad trajectoryam VPB, in medio resistente paulò minor erit quam ordinata Cp ad parabolam conicam Vpb. Porro si abscissa VC dicatur x ordinata Cp dicatur z , amplitudo Vb, h & proinde Cb, $h-x$, erit (ex naturâ parabolæ) rectangulum sub abscissis VC \times Cb, seu $hx-xx$,

æquale rectangulo ordinatæ Cp, vel z in datam quantitatē l , & ideò æquatio erit $z = \frac{hx}{l} - \frac{xx}{l}$. Cum igitur ordinata CP (quæ dicatur y) paulò minor sit quam Cp, seu z , ponatur $y = \frac{hx}{l} - \frac{xx}{l} - ex^3$, & æquatio ista in quâ est e quantitas exigua, naturam trajectoryæ VPB exponere poterit quam proximè; loco $\frac{h}{l}$, & $\frac{1}{l}$,

scribantur b & c ut æquatio sit $y = bx - cx^2 - ex^3$. Ut jam determinentur coefficientes b , c , e , capiantur æquationis fluxiones, prima, secunda & tertia, faciâ dx constante, erunt illæ $dy = bdx - 2cxdx - 3ex^2dx$; $ddy = -2cdx^2 - 6exdx^2$, $d^3y = -6edx^3$. Coincidentibus punctis V & C, fit $x=0$, & ideo $dy = bdx$, $ddy = -2cdx^2$ & $d^3y = -6edx^3$. Ex æquatione $dy = bdx$, deducitur proportio $dx:dy = 1:b$; & coincidente C cum V, dx est ad dy ut sinus totus VQ ad tangentem QS, anguli projectionis TVQ; Quare si sinus totus dicatur 1, erit b tangens anguli projectionis, & ideò dato hoc angulo datur b . Si velocitas cum quâ corpus è loco V projicitur sit v , & f , altitudo ex qua corpus urgente vi constante g , in spatio non resistente cadendo acquirit velocitatem illam v , erit $2gf = vv$ (30. lib. 1.) sed (30) $vv = -\frac{gdy^2}{dy}$,

ideoque $2gf = -\frac{gds^2}{ddy}$, & $2f = -\frac{ds^2}{ady}$; Est autem $ds^2 = dx^2 + dy^2 = dx^2 + bbdx^2$, & $ddy = -2cdx^2$ in loco V, (ex dem.). Quare erit $2f = \frac{1+bb}{2c}$, &

hinc $c = \frac{1+bb}{4f}$. Cum igitur quantitates b , & f , datæ sint data erit c . Invenietur quantitas tertia e , per æquationem $ad^3y = d^3sddy$ (129) & per æquationes suprà repertas $ds = dx\sqrt{1+bb}$, $ddy = -2cdx^2$, & $d^3y = -6edx^3$; ex quibus eruitur $-6aedx^3 = -2cdx^3\sqrt{1+bb}$ & hinc $e = \frac{c\sqrt{1+bb}}{3a} = \frac{1+bb \times \sqrt{1+bb}}{12af}$. Tota igitur æquatio assumpta $y = bx - cx^2 - ex^3$ fit $y = bx - x^2 \times \left(\frac{1+bb}{4f}\right) - ex^3$ fit $y = bx - x^2 \times \left(\frac{1+bb}{4f}\right) - ex^3$

$x^3 \times \left(\frac{1+bb^{\frac{3}{2}}}{12af} \right)$ in quâ datâ velocita-

te terminali datur a , (130). Poterit etiam linea a , per experimentum reperiri; Nam si loco V sub angulo dato $T V B$ datâ cum velocitate projiciatur corpus in medio supposito & observetur amplitudo jactus VB , quæ dicatur A , in æquatione ad trajectoriam VPB , loco x , scribatur A , & loco y , scribatur o , quia ordinata CP , seu y evanescit in B invenitur $o =$

$$bA - AAx \frac{(1+bb)}{4f} - A^3 \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af};$$

undè deducitur $a = AAx \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12fb - 3Ax(1+bb)}$.

132. Coroll. 5. Jactus amplitudo VB , invenitur, factâ $y = o$, undè eruitur $xx \times$

$$\frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af} + x \times \frac{(1+bb)}{4f} = b, \text{ \& }$$

$$VB = x = - \frac{3a}{2\sqrt{1+bb}} + \sqrt{\frac{9a^2}{4+4bb} + \frac{12afb}{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}}.$$

133. Coroll. 6. Maxima jactus altitudo DG reperitur, sumptâ æquationis ad trajectoriam VPB , fluxione & factâ $dy = o$ (48); fit enim $o = bdx - 2xdx \times$

$$\frac{1+bb}{4f} - 3x^2dx \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af} \text{ undè de-}$$

$$\text{ducitur } VD = x = - \frac{a}{\sqrt{1+bb}} + \sqrt{\frac{aa}{1+bb}}$$

+ $\frac{4afb^{\frac{3}{2}}}{1+bb}$. Quo valore loco x , in æquatione ad trajectoriam substituto, obtinebitur y , seu maxima altitudo DG .

134. Coroll. 7. Ut determinetur tangens anguli $T V B$, sub quo corpus datâ celeritate projectum, per datum punctum P transibit, loco x & y in æquatione ad trajectoriam scribantur datæ VC & VP , atque hinc eruatur valor tangentis b ; dicatur $VC = p$, $CP = q$, & erit

$$q = bp - pp \times \frac{\sqrt{1+bb}}{4f} - p^3 \times \frac{1+bb^{\frac{3}{2}}}{12af}. \text{ Si medii densitas infinitè par-}$$

va esset, altitudo a foret infinita (130),

& idcirco $q = bp - pp \times \frac{1+bb}{4f}$. Inve-

niatur per hanc æquationem valor tangentis b qui dicatur k , & in æquatione super-

iori loco $(1+bb)^{\frac{3}{2}}$, scribatur $(1+bb)$

$\times \sqrt{1+kk}$ & illa in hanc abibit $q =$

$$bp - pp \times \frac{(1+bb)}{4f} - p^3 \times \frac{1+bb}{1+bb} \times$$

$$\frac{\sqrt{1+kk}}{12af}, \text{ quæ cum sit duarum dimen-}$$

sionum facillè suppeditabit valorem ipsius b , quamproximè.

135. Coroll. 8. Datâ celeritate jactus, invenitur angulus maximæ omnium amplitudini conveniens, si in æquatione

corollarii 5. in quâ x exponit quamlibet amplitudinem VB , sumatur tangens b

variabilis & sumpris fluxionibus ponatur $dx = o$ (48). Calculo enim inito invenietur $4f \times (1-2bb)^2 = 3ab \times (1-bb)$

$\times \sqrt{1+bb}$. Quoniam verò tangens anguli projectionis est b , sinus totus 1 , & proinde secans $\sqrt{1+bb}$; si ejusdem anguli sinus dicatur

s , erit $\sqrt{1+bb} : b :: 1 : s$, adeoque $1+bb : bb :: 1 : ss$, & dividendo $1 : bb = 1 - ss : ss$, at-

què ità $bb = \frac{ss}{1-ss}$, & $b = \frac{s}{\sqrt{1-ss}}$. Lo-

co b substituatür $\frac{s}{\sqrt{1-ss}}$ in æquatione

modo inventâ & illa in hanc mutabitur,

$$4f \times \frac{(1-3ss)^2}{(1-ss)^2} = 3as \times \frac{(1-2ss)}{(1-ss)^2},$$

hoc est, $4f \times (1-3ss)^2 = 3as \times (1-2ss)$.

Ex quâ æquatione, si eruatur valor sinus s dabitur angulus quæsitus. Per approximationem ità potest obtineri. Scribatur

in æquatione $3as = 3a\sqrt{\frac{1}{2}}$; Nam si trajectoria in medio non resistente describeretur, angulus $T V B$ foret semirectus,

& proinde sinus ejus $\sqrt{\frac{1}{2}}$; cum sit sinus totus $= 1$; & ideò in medio valdè raro est ferè $s = \sqrt{\frac{1}{2}}$; æquatio igitur erit

$$4f \times (1-3ss)^2 = (1-2ss) \times 3a\sqrt{\frac{1}{2}};$$

quæ facillimè resolveretur ad instar æquationis duarum dimensionum. Hinc autem

invenitur s paulò minor quam $\sqrt{\frac{1}{2}}$, adeoque angulus projectionis semirecto paulò minor.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

136. Coroll. 9. Si medium esset paulo densius, assumenda foret æquatio ad trajectoriam, $y = bx - xx \times \frac{(1+bb)}{4f}$ -

$x^3 \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af} - hx^4$; aut etiam alia plurium terminorum. In illâ autem ita determinatur valor coefficientis h . Pro

coefficientibus datis $\frac{1+bb}{4f}$, $\frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af}$, scribantur c , e , ut sit æquatio $y = bx - cx^2 - ex^3 - hx^4$, & sumptis ut supra (131) fluxionibus primis, secundis & tertiis, factâ dx , constante, invenietur $\frac{add^3y}{dsdddy} = 1 = \frac{6ae + 24ahx}{(2c + 6ex + 12hx^2) \times 1}$

$\sqrt{1+bb-4bcx+4ccx^2-6bex^2+e}$
 $\frac{6ae+24ahx}{2c+6ex} \times \sqrt{1+bb-\frac{2bcx}{\sqrt{1+bb}}}$

neglectis terminis ubi x^2 occurrit & extracta Radice per formulam Newtonianam. Ut autem hæc quantitas constans sit & æqualis unitati, termini homologi in numeratore $6ae+24ahx$, & denominator $2c\sqrt{1+bb}+6ex\sqrt{1+bb}-\frac{4bccx}{\sqrt{1+bb}}$ ponendi sunt æquales, id est,

$6ae = 2c\sqrt{1+bb}$, & $24ahx = \frac{4bccx}{\sqrt{1+bb}}$. Ex his suppo-

sitionibus eruitur $e = \frac{c\sqrt{1+bb}}{3a} =$

$\frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af}$, & $h = e \frac{\sqrt{1+bb}}{4a} = \frac{bcc}{6a\sqrt{1+bb}}$

$= \frac{(1+bb)^2}{48a^2f} - \frac{b \times (1+bb)^{\frac{3}{2}}}{96aff}$. Quare

æquatio assumpta erit $y = bx - x^2 \times$

$\frac{(1+bb)}{4f} - x^3 \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af} - x^4 \times$

$\frac{(1+bb)^2}{48a^2f} + x + b \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{96aff}$.

Et eodem modo determinarentur coefficientes in æquationibus plurium terminorum

seu ad parabolas superiorum generum.

137. Coroll. 10. Si resistentia mediæ uniformis, partim constans supponeretur & partim velocitatis quadrato proportionalis, posset etiam trajectoria VPB quamproximè definiri. Sit enim resistentiæ pars uniformis $= \frac{1}{2}kg$, & resistentia tota $r =$

$\frac{kg}{2} + \frac{v^2}{2a}$, & erit (28) $gdy + \frac{kgds}{2} + \frac{v^2ds}{2a} = -v dv$ & (30) $v^2 = -\frac{gds^2}{2a} + \frac{dd^2y}{dd^2y^2}$

adeoque (127) $v dv = -gdy + \frac{gds^2dy}{2dd^2y^2}$ his valoribus loco v^2 & $v dv$, in prioribus æquatione substitutis fit $gdy + \frac{kgds}{2} =$

$\frac{gds^3}{2addy} = gdy - \frac{gds^2d^3y}{2ddy^2}$, ideoque $h = \frac{ds^2}{addy} - \frac{dsd^3y}{ddy^2}$. Jam si resistentia

tota r , exigua fuerit, ponatur æquatio ad trajectoriam VPB, $y = bx - cx^2 - ex^3$, & factâ dx , constante, capiuntur fluxiones primæ, secundæ & tertiæ quæ coincident puncto C, cum V, erunt $dy = bdx$, $ddy = -2cdx^2$, & $dd^3y = -6ed^3x^3$ (131); unde invenitur ut (in coroll. 4. 131.) b , tangens anguli projectionis, existente sinu toto 1, & $c = \frac{1+bb}{4f}$, ubi

f est altitudo ex qua corpus urgente vi constante g cadendo in spatio non resistente acquirit jactus velocitatem. Quantitas e determinabitur per æquationem

$k = \frac{ds^2}{addy} - \frac{dsd^3y}{ddy^2}$. Nam si in illâ loco

ds , ddy , d^3y , substituantur ipsorum valores $dx \times (1+bb)^{\frac{1}{2}} - 2cdx$, & $-6ed^3x^3$,

erit $k = -\frac{(1+bb)}{2ac} + \frac{3e \times (1+bb)^{\frac{1}{2}}}{2cc}$;

unde eruitur $e = \frac{2kcc}{3 \times (1+bb)^{\frac{1}{2}} + c \times (1+bb)^{\frac{1}{2}} \times \frac{1}{3a}} =$

$\frac{k \times (1+bb)^{\frac{3}{2}}}{24ff} + \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af}$. Quare

propter æquatio assumpta in hanc abit

$= bx - \frac{xx \times (1+bb)}{4f} - x^3 \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af}$,

SECTIO III.

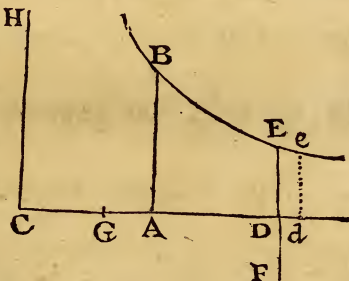
LIBER
SECUND.
SECT. III.
PRINC. XI.
THEOR.
VIII.

De motu corporum quibus resistitur partim in ratione velocitatis, partim in ejusdem ratione duplicatâ.

PROPOSITIO XI. THEOREMA VIII.

Si corpori resistitur partim in ratione velocitatis, partim in velocitatis ratione duplicatâ, & idem solâ vi insitâ in medio similari movetur: sumantur autem tempora in progressionē arithmetica; quantitates velocitatibus reciprocè proportionales, datâ quâdam quantitate auctâ, erunt in progressionē geometricâ.

Centro C , asymptotis rectangulis $CADd$ & CH , describatur hyperbola BEe , & asymptoto CH parallelæ sint AB , DE , de . In asymptoto CD dentur puncta A , G : Et si tempus exponatur per aream hyperbolicam $ABED$ uniformiter crescentem; dico quod velocitas exponi potest per longitudinem DF , cujus reciproca GD unâ cum datâ CG componat longitudinem CD in progressionē geometricâ crescentem.



Sit enim arcola $DEed$ datum temporis incrementum quam minimum, & (a) erit Dd reciprocè ut DE , ideoque directè ut CD . Ipsi autem $\frac{I}{GD}$ decrementum, quod (b) per

hujus

$-x^3k \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{24ff}$, & quantitates a & k , ex phænomenis poterunt determinari ut supra (131.).

(a) * Et erit Dd reciprocè ut DE . Est enim arcola evanescens DEd æqualis rectangulo $DE \times Dd$, quod, ob datam.

temporis incrementum, erit ut quantitas data, & ideo Dd , est ut quantitas data divisa per DE , id est, reciprocè ut DE ; sed (per theor. 4. de hyperb.) datum est rectangulum $CD \times DE$, proinde CD , est reciprocè ut DE ; quare erit Dd directè ut CD .

(b) * Per hujus Lemma 2. Cas. 4.

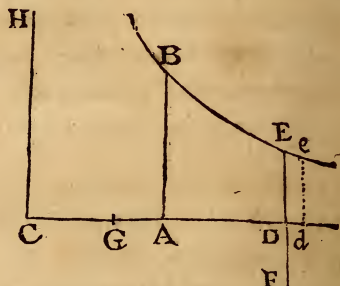
Q

DE MOTU
CORPO-
RUM.

hujus lem. 11.) est $\frac{Dd}{GDq}$, erit ut $\frac{CD}{GDq}$ seu $\frac{CG+GD}{GDq}$,

id est, ut $\frac{1}{GD} + \frac{CG}{GDq}$. Igitur tempore $ABED$ per additionem datarum particularum $EDde$ uniformiter crescente, decrescit $\frac{1}{GD}$ in eadem ratione cum velocitate. Nam (c) decrementum

velocitatis est ut resistentia, hoc est (per hypothesin) ut summa duarum quantitatum, quarum una est ut velocitas, altera ut quadratum velocitatis; & ipsius $\frac{1}{GD}$ decrementum



est ut summa quantitatum $\frac{1}{GD}$ & $\frac{CG}{GDq}$, quarum prior est ipsa $\frac{1}{GD}$, & posterior $\frac{CG}{GDq}$ est ut $\frac{1}{GDq}$: (d) proinde $\frac{1}{GD}$, ob analogum decrementum, est ut velocitas. Et si quan-

titas GD , ipsi $\frac{1}{GD}$ reciprocè proportionalis, quantitate data CG augeatur; summa CD , tempore $ABED$ uniformiter crescente, (e) crescit in progressionem geometricam. Q. E. D.

Corol. I. Igitur si, datis punctis A, G , exponatur tempus per aream hyperbolicam $ABED$, exponi potest velocitas per ipsius GD (f) reciprocam $\frac{1}{GD}$. Co.

(c) Nam decrementum velocitatis, dato temporis momento, est ut resistentia (15).

(d) * $\frac{1}{GD}$. Ob analogum decrementum est ut velocitas. Si enim duarum quantitatum fluentium incrementa vel decrementa dato tempusculo producta analoge

sint, eorum incrementorum vel decrementorum summa seu fluentes ipsæ ab eodem initio sumptæ, sunt analogæ (per Cor. Lem. 4. lib. 1.).

(e) * Crescit in progressionem geometricam. (380. lib. 1.).

(f) * Exponi potest velocitas per ipsius GD

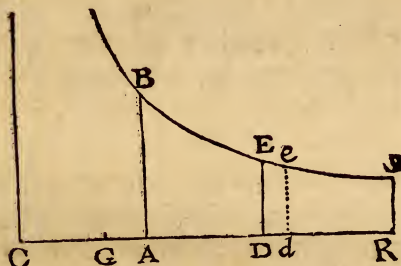
(g) Coroll. 2. Sumendo autem GA ad GD ut velocitatis reciproca sub initio, ad velocitatis reciprocam in fine temporis cujusvis $ABED$, invenietur punctum G . Eo autem invento, velocitas ex dato quovis alio tempore inveniri potest.

LIBER
SECT. II.
SECT. III.
PROP.
XII.
THEOR.
IX.

PROPOSITIO XII. THEOREMA IX.

Iisdem positis, dico quod si spatia descripta sumantur in progressionem arithmeticâ, velocitates datâ quâdam quantitate auctæ erunt in progressionem geometricâ.

In asymptoto CD detur punctum R , & erecto perpendicularo RS , quod occurrat hyperbolæ in S , exponatur descriptum spatium per aream hyperbolicam $RSED$; & velocitas erit ut longitudo GD , quæ cum data CG componit longitudinem CD in progressionem geometricâ decrescentem, interea dum spatium $RSED$ augetur in arithmeticâ.



(h) Etenim ob datum spatii incrementum $EDde$, lineola Dd , quæ decrementum est ipsius GD , erit reciprocè ut ED , ideoque directè ut CD , hoc est, ut summa ejusdem GD & lon-

GD reciprocâ $\frac{1}{GD}$. Undè patet velocitatem nonnisi tempore infinito extingui posse, * erit enim $\frac{1}{GD} = 0$, sive velocitas nulla ubi GD erit infinita, tunc autem area $BADE$ quæ tempus exprimit infinita etiam est, ex naturâ Hyperbolæ.

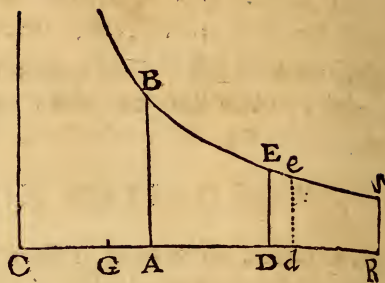
(g) * Coroll. 2. Punctum A ad arbitrium assumitur in asymptoto CR & assumpto etiam quovis puncto D ut area $ABED$ tempus datum exponat, ità determinandum est punctum G , ut sit GA

ad GD , ut velocitatis reciproca sub initio ad velocitatis reciprocam in fine temporis cujusvis $ABED$, quod per coroll. 1. liquet. Invento autem puncto G , ex dato quovis alio tempore quod v. gr. fit ad tempus primò datum ut area $ABSR$, ad aream $ABED$, dabitur velocitas quæ erit reciprocè ut GR , seu quæ erit ad velocitatem sub initio in A , ut GA ad GR datam.

(h) * Etenim ob datum spatii incrementum, per hypothesim quâ spatia supponuntur in arithmeticâ progressionem crescere.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

longitudinis datæ CG . Sed velocitatis decrementum, tempore sibi reciprocè proportionali, quo data spatii particula D de E describitur, est ⁽ⁱ⁾ ut resistentia & tempus conjunctim, id est directè ut summa duarum quantitatum, quarum una est ut velocitas, altera ut veloci-



tatis quadratum, & inversè ut velocitas; ideoque directè ut summa duarum quantitatum, quarum una datur, altera est ut velocitas. Decrementum igitur tam velocitatis quam lineæ GD , est ut quantitas data & quantitas decrescens conjunctim, & propter analogâ decremента, ^(k) analogæ semper erunt quantitates decrescentes; nimirum velocitas & linea GD . *Q. E. D.*

Corol. 1. Si velocitas exponatur per longitudinem GD , spatium descriptum erit ut area hyperbolica $DESR$.

Corol. 2. Et si utcunque assumatur punctum R , invenietur punctum G capiendo GR ad GD , ut est velocitas sub initio ad velocitatem post spatium quodvis $RSED$ descriptum. ^(l) Invento autem puncto G , datur spatium ex datâ velocitate, & contra.

Corol. 3. Unde cum (per prop. xi.) detur velocitas ex dato tempore, & per hanc propositionem detur spatium ex datâ velocitate; dabitur spatium ex dato tempore: & contra.

PRO-

(i) * Est ut resistentia & tempus conjunctim. Velocitatis decrementum est ut resistentia & tempus conjunctim (15), tempus verò est ut incrementum spatii directè & velocitas inversè, adeoque dato spatii incremento ut velocitas inversè. Quare dato spatii incremento, velocitatis decrementum est ut resistentia directè & velocitas inversè, id est, directè ut summa duarum quantitatum &c.

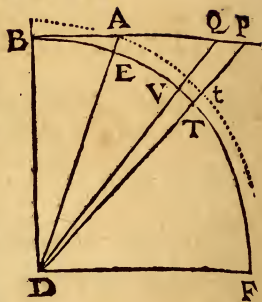
(k) * Analogæ semper erunt &c. (Per cor. lem. 4. lib. 1.).

(l) * Invento autem puncto G , &c. Si enim velocitas data, sit ad velocitatem sub initio ut GA ad GR , dabitur punctum A , & hinc dabitur area $ABSR$, seu spatium descriptum. Et contra dato spatio, sive datâ area $ABSR$, dabitur punctum A , & inde velocitas GA . Ex his autem patet spatium finitum infinito tempore describi; ubi enim punctum D coincidit cum puncto G , velocitas omnis extinguatur, & spatium descriptum exponitur per aream finitam quam ordinata RS

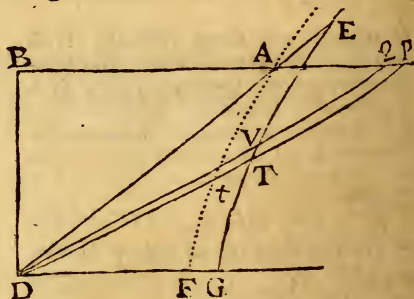
DE MOTU
CORPO-
RUM.

Jungantur DA , DP circulum secantes in E ac T , & ^(m) exponatur gravitas per DA quad. ita ut sit gravitas ad resistantiam in P ut DAq ad $APq + 2BAP$: & tempus ascensus totius erit ut circuli sector EDT .

Agatur enim DVQ , abscindens & velocitatis AP momentum PQ , & sectoris DET momentum DTV dato temporis momento respondens; & velocitatis decrementum illud PQ erit ut ⁽ⁿ⁾ summa virium gravitatis DAq & resistantiæ $APq + 2BAP$, id est (per prop. 12. lib. 2. elem.) ut DP quad. Proinde area DPQ , ^(o) ipsi PQ proportionalis, est ut DP quad. & area DTV , quæ est ad aream DPQ ut ^(p) DTq ad DPq , est ut datum DTq . Decreascit igitur area EDT uniformiter ad modum temporis futuri, per subtractionem datarum particularum DTV , & propterea tempori ascensus totius proportionalis est. $Q. E. D.$



Cas. 2. Si velocitas in ascensu corporis exponatur per longitudinem AP ut prius, & resistantia ponatur esse ut $APq + 2BAP$, & si vis gravitatis minor sit quam quæ per DAq exponi possit; capiatur BD ejus longitudinis, ut sit $ABq - BDq$ gravitati proportionale, sitque DF ipsi DB perpendicularis & æqualis, & per verticem F describatur hyperbola $FTVE$, cujus semidiametri conjugatæ sint DB & DF , quæque secet DA in E , & DP , DQ in T & V ; & erit tempus ascensus totius ut hyperbolæ sector TDE .



(m) * Et exponatur gravitas per DAq . Corpore ascendente ratio gravitatis uniformis ad resistantiam vel major est ratione quadrati dati AB^2 ad quantitatem $AP^2 + 2BAP$, vel minor vel æqualis. In 1º. casu gravitas exponi semper poterit per quadratum secantis AD quæ quantumvis magna assumi potest; In 2º. casu per differen-

tiam $AB^2 - BD^2$ quæ quantumvis parva esse potest; & in 3º. casu per quadratum AB^2 .

(n) * Ut summa virium (18).

(o) * Ipsi PQ proportionalis. Nam area DPQ est $\frac{1}{2}BD \times PQ$, & ideo ob datam $\frac{1}{2}BD$ est ut PQ .

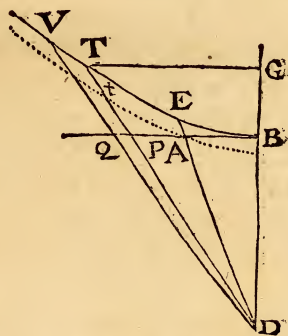
(p) * Ut DTq ad DPq . Trianguli

Nath

Nam velocitatis decrementum PQ , in datâ temporis particulâ factum, est ut summa resistantiæ $APq + 2BAP$ & gravitatis $ABq - BDq$, (q) id est, ut $BPq - BDq$. Est autem area DTV ad aream DPQ ut DTq ad DPq ; ideoque, si ad DF demittatur perpendicularum GT , ut GTq seu $GDq - DFq$ ad BDq , utque GDq ad BPq , & divisim ut DFq ad $BPq - BDq$. Quare cum area DPq sit ut PQ , id est, ut $BPq - BDq$; erit area DTV ut datum DFQ . Decrescit igitur area EDT uniformiter singulis temporis particulis æqualibus, per subductionem particularum totidem datarum DTV , & propterea tempori proportionalis est. *Q. E. D.*

Cas. 3. Sit AP velocitas in descensu corporis, & $APq + 2BAP$ resistantia, & $BDq - ABq$ vis gravitatis, existente angulo DBA recto. Et si centro D , vertice principali B , describatur hyperbola rectangula $BETV$ secans productas DA , DP & DQ in E , T & V ; erit hyperbolæ hujus sector DET ut tempus totum descensus.

Nam velocitatis incrementum PQ , eique proportionalis area DPQ , est ut excessus gravitatis supra resistantiam, id est, ut $BDq - ABq - 2BAP - APq$ seu $BDq - BPq$. Et area DTV est ad aream DPQ ut DTq ad DPq , ideoque ut (r) GTq seu $GDq - BDq$ ad BPq , utque GDq ad BDq , & divisim ut BDq ad $BDq - BPq$. Quare cum area DPQ sit ut $BDq - BPq$, erit area DTV ut datum BDq .



Crescit igitur area EDT

lum. evanescens DPq , non differt a sectore circuli centro D & radio DQ descripti, inter lineas DQ & DP ; hic verò sector est ad similem sectorem DTV , ut DP^2 ad DT^2 , quare area DTV , est ad aream DPQ , ut DT^2 ad DP^2 , & permutando, area DTV est ad DT^2 , ut area DPQ ad DP^2 . Cum igitur (ex dem.) area DPQ sit ut DP^2 , erit etiam area DTV ut DT^2 , seu ut datum quadratum DB^2 ; ergo, tempore dato, da-

ta. est area DTV , & ideo temporibus æqualibus æqualiter decrescit area EDT , ad modum temporis futuri &c.

(q) * Id est ut $BPq - BDq$. Est enim $APq + 2BAP + ABq = BPq$.

(r) Ut GTq . Nam ob similitudinem triangulorum DGT , PBD est DTq ad DPq ut $GTq = GDq - DFq$ (ex conic. vid. not. in cas. prop. 9.) ad BDq , utque GDq ad BDq , & divisim &c.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

EDT uniformiter singulis temporis particulis æqualibus, per additionem totidem datarum particularum *DTV*, & propterea tempori descensus proportionalis est. *Q. E. D.*

Corol. Si centro A femidiametro DA per verticem A ducatur arcus At simili arcui ET , & similiter subtendens angulum ADT : velocitas AP erit ad velocitatem, quam corpus tempore EDT , in spatio non resistente, ascendendo amittere vel descendendo acquirere posset, ut area trianguli DAP ad aream sectoris DAI ; ideoque ex dato tempore datur. (1) Nam velocitas, in medio non resistente, tempori, atque ideo sectori huic proportionalis est; in medio resistente est ut triangulum; & in medio utroque, ubi quam minima est, accedit ad rationem æqualitatis, pro more sectoris & trianguli.

Scho-

(C) * Nam *velocitas in medio non resistente* (25. lib. 1.) *tempori atque adeo* sectori E D T, & *proinde sectori D A t, proportionalis est*; in medio resistente est ut A P, seu ob datam B D ut $\frac{1}{2}$ B D \times A P; sive ut triangulum A D P; & in medio utroque ubi quam minima est, nempe initio descensus est quiete vel in fine ascensus accedit ad rationem æqualitatis ob resistantiam evanescentem, evanescente velocitate, pro more, sectoris D A t & trianguli D A P coeuntibus punctis t & P cum puncto A.

139. Quoniam ubi in corporis descensu BP fit = BD, angulus BDP semirectus evadit, & recta DP asymptotus hyperbolæ æquilatæræ BET; manifestum est quod corpus è quiete cadendo nonnisi finitam velocitatem infinito tempore possit acquirere. Erit enim velocitas tempore infinito acquisita $BD - AB$. Si verò corpus verticaliter deorsum datâ cum velocitate projiciatur, vel illa velocitas maximæ seu terminali $BD - AB$ æqualis

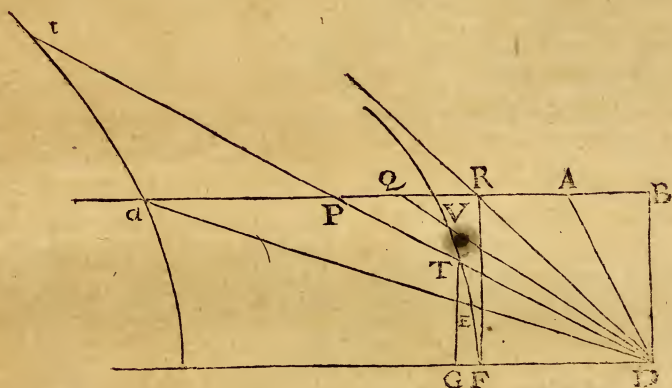
est, & in hoc casu corpus motu uniformi descendit ob resistentiam gravitatis qualem; vel terminali minor est, & corporis cadentis motus perpetuo acceleratur, donec infinito tempore velocitatem maximam acquirat; vel tandem terminali major est, tumque corporis motus perpetuo retardatur, donec infinito tempore elapso ad velocitatem terminalem reducat; hoc autem casu sic absolvitur constructio.

Sit A a velocitas datæ projectionis terminali major, AP velocitas perpetuo decrefcens, $AP^2 + 2BAP$, refiftentia, & $B D^2 - AB^2$ vis gravitatis, exiftente angulo DBA recto; & fi capiatur $BR=BD$, compleatur quadratum DBRF, ac centro D & vertice principali F defcribatur hyperbola rectangula FETV, fecans rectas Da, DP & DQ, in E, T, V; tempus defcenfus ab initio ufquequo refidua corpori velocitas fit Ap, erit ut fecutor hyperbolicus DET; nam velocitatis decrementum PQ, in datâ temporis particula factum eique proportionalis area DPQ

Scholium.

LIBER
SECT. III.
PROP.
XIII.
THEOR. X.

Demonstrari (†) etiam posset casus in ascensu corporis, ubi vis gravitatis minor est quam quæ exponi possit per DAq seu $ABq + BDq$, & major quam quæ exponi possit per $ABq - BDq$, & exponi debet per ABq . (†) Sed propero ad alia.



DPQ est ut excessus resistentiæ supra gravitatem (18), id est, ut $AP^2 + 2BAP + AB^2 - BD^2$, seu $BP^2 - BD^2$; & area DTV est ad aream DPQ, ut DT^2 ad DP^2 , ideoque ut GT^2 , (seu $GD^2 - BD^2$) ad BD^2 . Quare cum area DPQ, sit ut $BP^2 - BD^2$, erit area DTV ut datum BD^2 . Crescit igitur area EDT, uniformiter singulis temporis particulis æqualibus per additionem totidem datarum particularum DTV, & propterea temporis descensus proportionalis est. Coincidente verò puncto P, cum R, & ideo rectâ DP, cum asymptoto DR, velocitas AP terminali AR seu BD - AD æqualis evadit, & sector DET infinitus, proindeque tempus etiam infinitum sit. Q. E. D.

140. Hinc etiam si centro D, semi-

diametro Da, per verticem a, ducatur arcus Hyperbolicus a t similis arcui ET, & similiter subtendens angulum aDT; velocitas aP, in medio resistente tempore EDT, extincta, erit ad velocitatem quam corpus eodem tempore in spatio non resistente è quiete descendendo acquirere posset ut area trianguli DaP, ad aream sectoris Dat, ideoque ex dato tempore datur, & hinc datur quoque velocitas residua AP. Nam velocitas in medio non resistente acquisita temporis atque ideo sectori DET, & proinde sectori simili Dat proportionalis est; velocitas in medio resistente extincta est ut triangulum DaP, & in medio utroque ubi quam minima est, accedit ad rationem æqualitatis pro more sectoris Dat, & trianguli DaP.

(†) 141. Demonstrari posset casus in ascen-

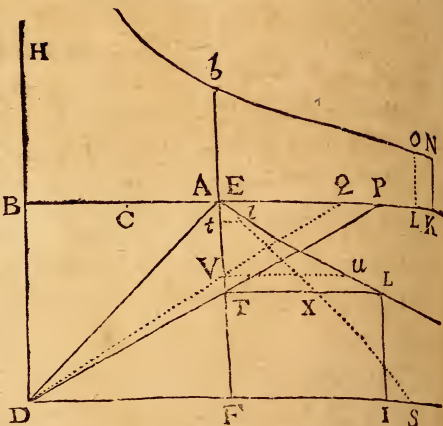
140.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

ascensu corporis, ubi vis gravitatis.... exponi debet per ABq. * Velocitas in ascensu exponatur per AP ut prius, sit resistentia ut APq + 2 BAP, exponatur vis gravitatis per ABq capiatur BD & DF = BA erectoque perpendicularo FTA erit tempus ascensus totius ut sector sive Triangulum DTA, agatur enim DVQ abscindens & velocitatis momentum PQ & sectoris DTA momentum DTV, velocitatis decrementum PQ est ut summa resistentiæ & gravitatis sive ut APq + 2 BAP + ABq id est (per 4. 2i. Elem.) ut BPq; est autem area DTV ad aream DPQ ut DTq ad DPq, sive ob Triangula similia DTF, DPB, ut DFq ad BPq, est ergo area DTV ut datum DFq. Decrescit igitur area DTA ad modum tempus futuri per subtractionem particularum DTV, & propterea tempori ascensus totius proportionalis est. *

Si itaque resistentia ponatur esse ut $AP^2 + 2 BAP$, vis autem gravitatis ut AB^2 ; tempus ascensus totius erit ut AT & etiam ut $\frac{AP}{BP}$. Nam triangulum DTA, ob altitudinem constantem DF, est ut basis ATBP & propter Triangula similia DTF, ATP est $DF:TF=AP:AT$; & jungendo terminos secundæ rationis cum terminis primæ est $DF+AP$ (sive BP):TF+AT (sive BD)=AP:AT, est ergo $AT=\frac{AP \times BD}{BP}$ sive ob datum BD, AT est ut $\frac{AP}{BP}$.

142. In isto casu velocitas AP est ad velocitatem quam corpus tempore DAT sive $\frac{AP}{BP}$, in spatio non resistente ascendendo amittere vel amittere descendendo acquirere posset, ut BP ad AB. Nam velocitas in medio non resistente temporis atque ideò areæ DAT sive rectæ AT proportionalis est; in medio resistente est ut AP, & in medio utroque ubi quam minima est, accedit ad rationem æqualitatis; sed cum capiatur BD = AB, ratio linearum AP, AT, in puncto A ubi quam minima est, accedit ad rationem linearum AF, FD quæ est æqualitatis. Quare velocitas AP, in medio resistente erit ad velocitatem in medio non resistente eodem tempore PN amissam vel acquisitam ut AP ad AT; hoc est ob Triangula similia APT, BPD ut BP ad BD



vel AB. Q. E. D.

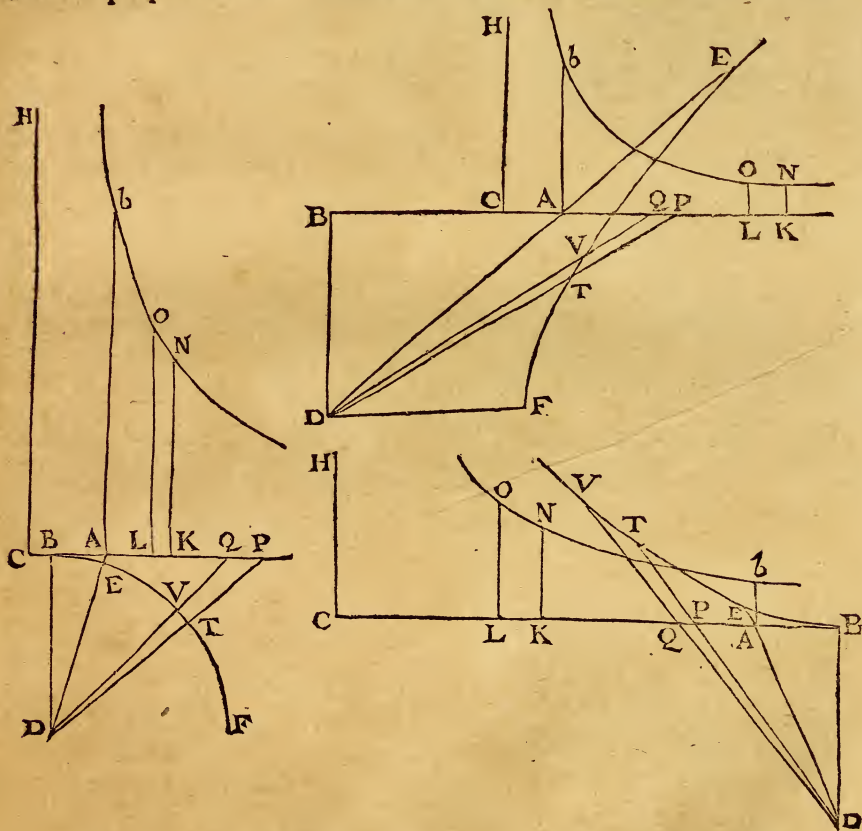
143. Ex formulis quas (19) dedimus facile intelligitur quomodo ad hoc Theorema X. deveniatur. Nam si dicatur gravitas g, velocitas v, resistentia $2av + vv$, & tempus t; corpore ascendente erit (16, 17) $gdt + 2avdt + vvd t = -dv$, & ideò $dt = \frac{-dv}{vv + 2av + g}$. Ponatur $v + a = x$, & ideò $dv = dx$, & $vv + 2av = xx - aa$, fiet $dt = \frac{-dx}{xx + g - aa}$. Unde si fuerit $g = aa$, erit $dt = \frac{-dx}{xx}$, si $g - aa = bb$, erit $dt = \frac{-dx}{xx + bb}$. Si $g - aa = -bb$ erit $dt = \frac{-dx}{xx - bb}$. Fluens quantitatis $\frac{-dx}{xx}$, est $\frac{1}{x}$, fluens quantitatis $\frac{-dx}{xx + bb}$, pendet a quadraturâ sectoris circularis (107), fluens quantitatis $\frac{-dx}{xx - bb}$, à quadraturâ sectoris hyperbolici; atque hi sunt tres casus pro corporis ascensu; pro descensu verò est (19) $gdt - 2avdt = dv$, & ideò $dt = \frac{dv}{g - 2av - vv}$ = $\frac{dx}{g + aa - xx} = \frac{dx}{bb - xx}$, ponendo $v + a = x$ & $g + aa = bb$, fluens autem quantitatis $\frac{dx}{bb - xx}$, pendet a quadraturâ hyperbolæ.

PROPOSITIO XIV. THEOREMA XI.

LIBER
SECUND.
SECT. III.
PROP.
XIV.
THEOR.
XI.

Isdem positis, dico quod spatium ascensu vel descensu descriptum, est ut differentia areae per quam tempus exponitur, & areae cuiusdam alterius quae augetur vel diminuitur in progressione arithmetica; si vires ex resistentia & gravitate compositae sumantur in progressione geometrica.

Capiatur AC in (fig. tribus ultimis) gravitati, & AK resistentiae proportionalis. Capiantur autem ad easdem partes pun-



ti A si corpus descendit, aliter ad contrarias. Erigatur Ab , quae sit ad DB ut DBq ad $4BAC$: & descripta ad asymptotos

DE MOTU
CORPO-
RUM.

totos rectangulas CK , CH hyperbolâ bN , erectaque KN ad CK perpendiculari, (†) area $AbNK$ augebitur vel diminuetur in progressionē arithmeticâ, (u) dum vires CK in progressionē geometricâ sumuntur. (x) Dico igitur quod distantia corporis ab ejus altitudine maximâ sit ut excessus areae $AbNK$ supra arcam DET .

Nam cum AK sit ut resistentia, id est, ut $APq + 2BAP$; assumatur data quævis quantitas Z , & ponatur AK æqualis $\frac{APq + 2BAP}{Z}$; & (per hujus lemma 11.) erit ipsius AK

momentum KL æquale $\frac{2APQ + 2BA \times PQ}{Z}$ seu $\frac{2BPQ}{Z}$,

& areae $AbNK$ momentum $KLON$ æquale $\frac{2BPQ \times LO}{Z}$

(z) seu $\frac{BPQ \times BD \text{ cub.}}{2Z \times CK \times AB}$.

Cas. 1. Jam si corpus acendit, (a) sitque gravitas ut $ABq + BDq$ existente BET circulo (in figurâ primâ) linea (b) AC , quæ gravitati proportionalis est, erit $\frac{ABq + BDq}{Z}$, & (c)

DPq seu $APq + 2BAP + ABq + BDq$ erit $AK \times Z +$

(†) * Area $AbNK$ augebitur vel &c. (380. Lib. 1.).

(u) * Dum vires CK &c. Sunt enim vires acceleratrices vel retardatrices ut CK , siquidem in corporis ascensu vis retardatrix est $AC + AK$, seu summa virium gravitatis & resistentiæ, & in descensu vis acceleratrix est $AC - AK = CK$ seu excessus vis gravitatis supra resistentiam. (18).

(x) * Dico igitur quod distantia corporis ascendentis ab ejus altitudine maximâ & distantia descendentis à puncto quietis ex quo decidit sit ut excessus &c.

(z) * Seu &c. Nam (per theor. 4. de hyp.) est $LO : Ab = CA : CK$, & (per contr.) $Ab : DB = DB^2 : 4BA \times AC$, ideoque (ex æquo) $LO : DB = DB^2 : 4BA \times CK$, & hinc $LO = \frac{DB^3}{4CK \times BA}$.

Quare momentum $KLON = LO \times KL =$

$$\frac{2BPQ \times LO}{Z} = \frac{BPQ \times BD^3}{2Z \times CK \times AB}.$$

(a) * Si quæ gravitas &c. In cas. 19. prop. 13. gravitas erat ut $DA^2 = AB^2 + BD^2$.

(b) * Linea AC &c. Est enim in cas. 10. prop. 13. gravitas ad resistentiam ut $AB^2 + BD^2$ ad $AP^2 + 2BAP$, & (per hyp.) ut AC ad AK , seu $\frac{AB^2 + BD^2}{Z}$.

Quare erit $AB^2 + BD^2$ ad $AP^2 + 2BAP$ ut AC ad $\frac{AP^2 + 2BAP}{Z}$, & hinc habetur $AC = \frac{AB^2 + BD^2}{Z}$, & $AC \times Z =$

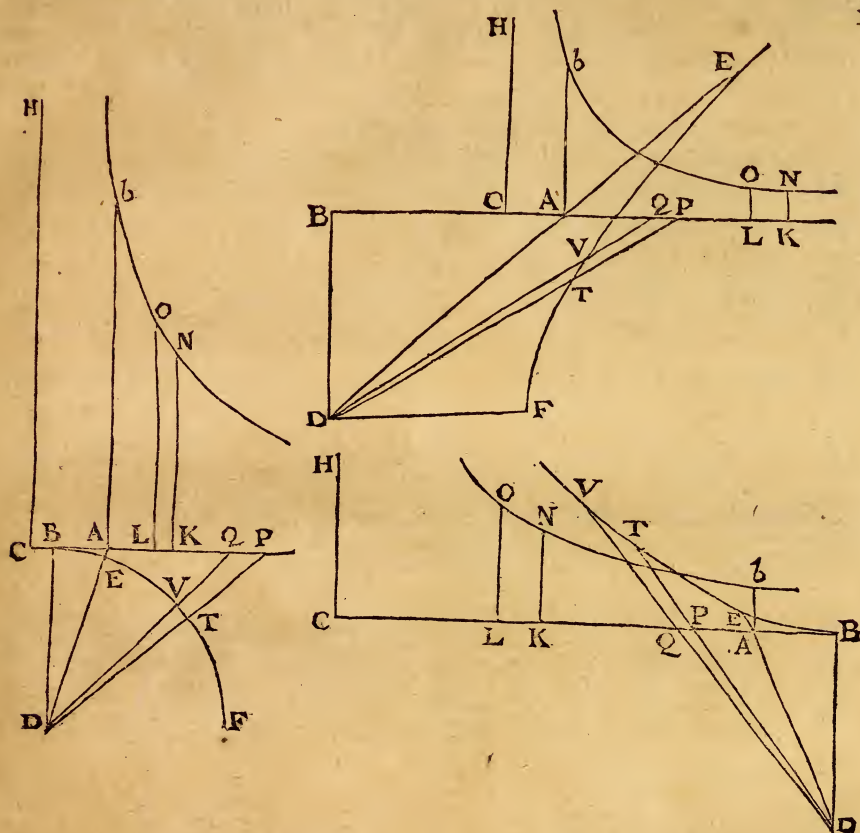
$$AB^2 + BD^2.$$

(c) * Et DPq &c. Ob argulum DBP rectum, & quia $AK \times Z = AP^2 + 2BAP$, atque $AC \times Z = AB^2 + BD^2$, ut ex superioribus patet.

$AC \times Z$ seu $CK \times Z$; (d) ideoque area DTV erit ad arcam DPQ ut DTq vel DBq ad $CK \times Z$.

Caf. 2. Sin corpus ascendit, & gravitas fit ut $ABq - BDq$,

LIBER
SECT. III.
PROP.
XIV.
THEOR.
XI.



(e) linea AC (in figurâ secundâ) erit $\frac{ABq - BDq}{Z}$, & (f)

DTq erit ad DPq ut DFq seu DBq ad $BPq - BDq$ seu $APq + 2BAP + ABq - BDq$, id est, ad $AK \times Z +$

(d) * Ideoque area DIV &c. Nam (ex dem.) in 1^o. casu prop. 13.) area DTV est ad arcam DPQ , ut DT^2 vel DB^2 ad DP^2 , & est. $DP^2 = CK \times P$.

(e) * Linea AC &c. Patet ut in primo casu hujus.

(f) Et DTq erit ad DPq . Patet (ex dem. in cas. 2^o. prop. 13.)

R 3.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

$AC \times Z$ seu $CK \times Z$. (g) Ideoque area DTV erit ad aream DPQ ut BDq ad $CK \times Z$.

Cas. 3. Et eodem argumento, si corpus descendit, & propterea gravitas sit ut $BDq - ABq$, & linea AC (in figurâ tertiâ) æquetur $\frac{BDq - ABq}{Z}$ (h) erit area DTV ad aream

DPQ ut BDq ad $CK \times Z$: ut supra.

Cum igitur area illæ semper sint in hâc ratione; si pro area DTV , quâ momentum temporis sibi met ipsi semper æquale exponitur, scribatur determinatum quodvis rectangulum, putâ $BD \times m$, erit area DPQ , id est, $\frac{1}{2} BD \times PQ$; ad $BD \times m$ ut $CK \times Z$ ad BDq . Atque inde fit $PQ \times BD$ cub. æquale $2 BD \times m \times CK \times Z$, & area $AbNK$ (i) momentum $KLON$ superius inventum fit $\frac{BP \times BD \times m}{AB}$. Auferatur area DET momentum

DTV seu $BD \times m$, & restabit $\frac{AP \times BD \times m}{AB}$. Est igitur

differentia momentorum, id est, momentum differentiae arearum, æqualis $\frac{AP \times BD \times m}{AB}$; & propterea ob datum $\frac{BD \times m}{AB}$

ut velocitas AP , id (k) est, ut momentum spatii quod corpus ascendendo vel descendendo describit. Ideoque differentia arearum & spatium illud proportionalibus momentis crescentia vel decrescientia & simul incipientia vel simul evanescentia, (l) sunt proportionalia. Q. E. D.

Co-

(g) * Ideoque area DTV &c. Nam (ex dem. in 2^o cas. prop. 13.) area DTV , est ad aream DPQ , ut BD^2 ad $BD^2 - BP^2 = BD^2 - AB^2 - 2 BAP - AP^2 = AC \times Z - AK \times Z = CK \times Z$.

(h) * Erit area DTV . (Ex demonstratis in 3^o cas. prop. 13.) area DTV est ad aream DPQ , ut BD^2 ad $BD^2 - BP^2 = BD^2 - AB^2 - 2 BAP - AP^2 = AC \times Z - AK \times Z = CK \times Z$.

(i) * Momentum $KLON$ superius inventum est $\frac{BPQ \times BD^3}{2Z \times CK \times AB} = \frac{BP \times PQ \times BD^2}{2Z \times CK \times AB}$.

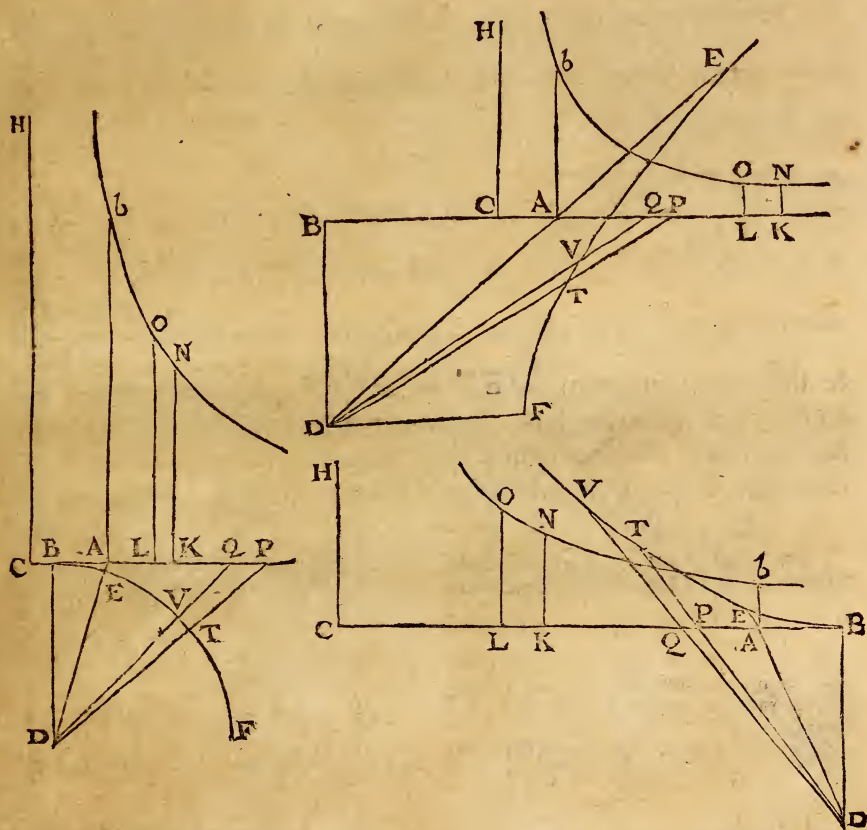
Quare cum sit $PQ \times BD^3 = 2 BD \times m \times CK \times Z$, erit $KLON = \frac{BP \times BD \times m}{AB}$.

(k) * Id est ut momentum spatii. Nam dato temporis momento, momentum spatii est ut velocitas (11.).

(l) * Sunt proportionalia. (Per coroll. Lem. 4. Lib. 1.) Dum autem evanescit AP , seu velocitas, evanescit quoque resistentia AK , cum area $AbNK$, & tempore DTE .

Corol. Si longitudo, quæ oritur applicando aream DET ad lineam BD , dicatur M ; & longitudo alia V fumatur in eâ ratione ad longitudinem M , quam habet linea DA ad lineam DE : spatium, quod corpus ascensu vel descensu toto in medio resistente describit, erit ad spatium, quod corpus in medio

LIBER
PRIMUS.
SECT. III.
PROP.
XIV.
THEOR.
XI.



non resistente è quiete cadendo eodem tempore describere potest, ut arearum prædictarum differentia ad $\frac{BD \times V^2}{AB}$: ideoque ex dato tempore datur. Nam spatium in medio non resistente

DE MOTU
CORPO-
RUM.

stante est in duplicatâ ratione temporis, sive ^(m) ut V^2 ; & ob datas BD & AB ut $\frac{BD \times V^2}{AB}$. ⁽ⁿ⁾ Hæc area æqualis

est areæ $\frac{DAq \times BD \times M^2}{DEq \times AB}$, & ^(o) ipsius M momentum est

m ; & propterea hujus areæ momentum est $\frac{DAq \times BD \times 2M \times m}{DEq \times AB}$.

Hoc autem momentum est ad momentum differentię arearum prædictarum DET & $AbNK$, viz. ad $\frac{AP \times BD \times m}{AB}$, ut

$\frac{DAq \times BD \times M}{DEq}$ ad $\frac{1}{2} BD \times AP$, sive ^(p) ut $\frac{DAq}{DEq}$ in

DET ad DAP ; ideoque, ubi areæ DET & DAP quam minimæ sunt, ^(q) in ratione æqualitatis. Area igitur $\frac{BD \times V^2}{AB}$,

& differentia arearum DET & $AbNK$, quando omnes hæc areæ quam minimæ sunt, æqualia habent momenta; ^(r) ideoque sunt æquales. Unde cum velocitates, & propterea etiam spatia in medio utroque in principio descensus vel fine ascensus simul de-

^(m) * Sive ut V^2 . Nam ob datas BD , DA , DE , longitudo quæ æquatur $DET \times \frac{DA}{BD \times DE}$ (per hyp.) est ut area DET , seu ut tempus. Spatium autem in medio non resiliens est in duplicatâ ratione temporis (27. Lib. 1.) ideoque ut V^2 .

⁽ⁿ⁾ * Hæc area. Quoniam (per hyp.) $V : M = DA : DE$, erit $V = \frac{DA \times M}{DE}$ & $V^2 = \frac{DA^2 \times M^2}{DE^2}$, adeoque $\frac{BD \times V^2}{AB} = \frac{DA^2 \times BD \times M^2}{DE^2 \times AB}$.

^(o) * Et ipsius M momentum est m . Cum enim sit (per hyp.) $M = \frac{DET}{BD}$, momentum ipsius M , erit $\frac{DET \times V}{BD}$, sed su-

perius supponebatur $DTV = BD \times m$; Quare momentum ipsius M , est m ; Et ideo momentum quadrati M^2 est $2M \times m$ (per cas. 3. Lem. hujus) & propterea ob datas DA , BD , DE & AB , hujus areæ momentum &c.

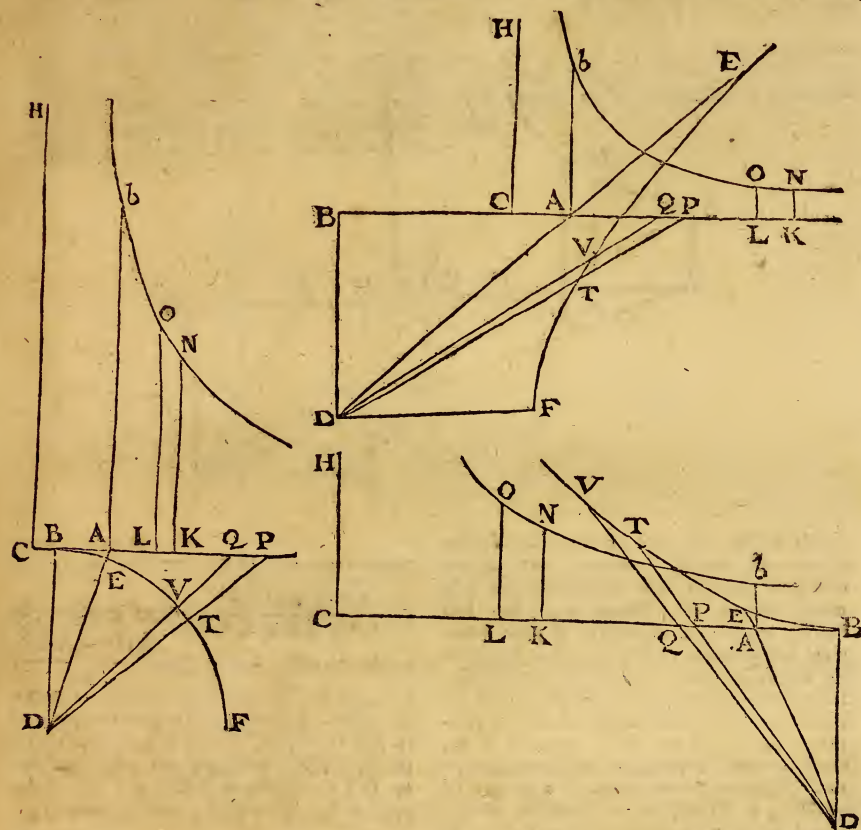
^(p) * Sive ut $\frac{DAq}{DEq}$ in DET &c. Ob $M = \frac{DET}{BD}$, ideoque $M \times BD = DET$, & $\frac{1}{2} BD \times AP = DAP$.

^(q) * In ratione æqualitatis. Ubi enim areæ DET & DAP quam minimæ sunt, fit $DET : DAP = DE^2 : DA^2$, ideoque $\frac{DA^2}{DE^2} \times DET = DAP$.

^(r) Illæque sunt æquales. Quando sunt quam minimæ.

descripta accedant ^(f) ad æqualitatem; ideoque tunc sint ad invicem ut area $\frac{BD \times V^2}{AB}$, & arearum DET & $AbNK$ dif.

LIBER
SECUND.
SECT. III.
PROP.
XIV.
THEOR.
XI.



ferentia; & præterea cum spatium in medio non resistente sit perpetuò ut $\frac{BD \times V^2}{AB}$, & spatium in medio resistente sit perpetuo ut arearum DET & $AbNK$ differentia: necesse est, ut

(f) Accedant ad æqualitatem. Ob resisten-
tiam cum velocitate nascentem vel
10m. 11.

evanescentem, manente gravitate.

144. Constructione casus 3ⁱ. propo-
S tio-

est, ut momentum spatii quod corpus describit, ideoque differentia arearum ut spatium descriptum.

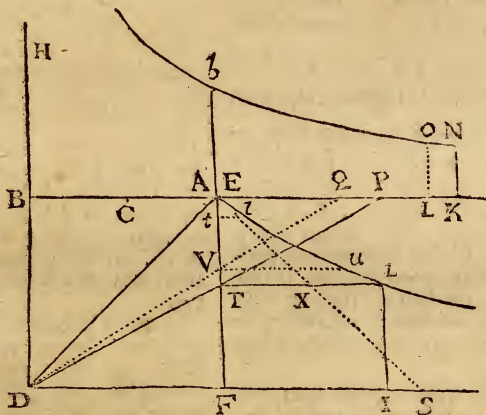
145. Hinc spatium tempore DET, velocitate uniformi Aa descriptum est ad spatium eodem tempore descriptum in medio resistente ut factum Aa x DET ad arearum abNK & DET differentiam in AB ductam. Nam spatium tempore DET, velocitate uniformi Aa descriptum, est ut Aa x DET (5. lib. 1.) & spatii hujus momentum est ut Aa x DTV; momentum autem spatii in medio resistente descripti est ut AP x DTV,

seu ut velocitas in momentum temporis ducta (12) & quia evanescente DET, fit AP = Aa, hæc momenta Aa x DTV, AP x DTV, initio temporis æqualia sunt, sicut & spatia initio descripta. Sed AP x DTV = AP x BD x m & momentum differentiarum arearum abNK & DET; est $\frac{AP \times BD \times m}{AB}$ (144). Er-

go AP x DTV æquale est momento differentiarum arearum abNK & DET per AB ducto, unde manifestum est propositum.

LIBER
SECUND.
SECT. III.
PROP.
XIV.
THEOR.
XI.

145.



146. Si corporis ascendens velocitas exponatur per longitudinem AP, & resistentia per AK quæ ponatur esse ut AP² + 2BAP, ita ut assumptâ datâ quâvis quantitate Z, fit AK = $\frac{AP^2 + 2BAP}{Z}$; vis autem gravitatis exponatur per AC, quæ sit semper ut AB², ita ut sit AC = $\frac{AB^2}{Z}$ eademque constructio fiat quæ (not. 141.) * & in A erigatur perpendicularum Ab = $\frac{AB^2}{4CA}$. Denique erecto perpendicularo in C describatur ad Asymptotos Rectangulos CK, CH hyperbolâ bN, erectâque KN ad CK perpendiculari, area abNK diminuitur in progressionem Arithmeticâ dum vires CK in progressionem Geometricâ de-

crescente sumuntur. Et distantia corporis ab ejus altitudine maximâ erit ut excessus area abNK supra Triangulum DET.

Cum enim sit AK = $\frac{AP^2 + 2BAP}{Z}$ erit ipsius AK momentum KL (per lib. 2. Lem. II.) = $\frac{2APQ + 2BA \times PQ}{Z}$ = $\frac{2BPQ}{Z}$ & area abNK momentum KLoN = $\frac{2BPQ \times LO}{Z}$, & quia, per naturam hyp. est CK : CA = Ab (five $\frac{AB^2}{4CA}$) : LO, est LO = $\frac{AB^2}{4CK}$, ideoque KLoN =

S 2

BP

DE MOTU
CORPO-
RUM.

ad arcam. DPQ ut DT² ad DP², five
etiam ob Triangula similia TDF, BDP,
ut DF² five AB² ad BP², seu AP² +
2 BAP + AB² (per 4. 2. El.) hoc est
(quia ex hypothesi est AP + 2 BAP =
AK x Z, & AB² = CA x Z.) ad CK x Z.

Hinc si pro area DPQ scribatur ejus
valor $\frac{1}{2} BD \times PQ = \frac{1}{2} AB \times PQ$, erit area

$$DTV = \frac{AB \times AB^2 \times PQ}{2Z \times CK}, \text{ quæ valorem}$$

constantem exprimere debet, quia momentum temporis sibi semper æquale exponit, ejus itaque loco scribatur Rectangulum $AB \times m$ in quo m erit momentum con-

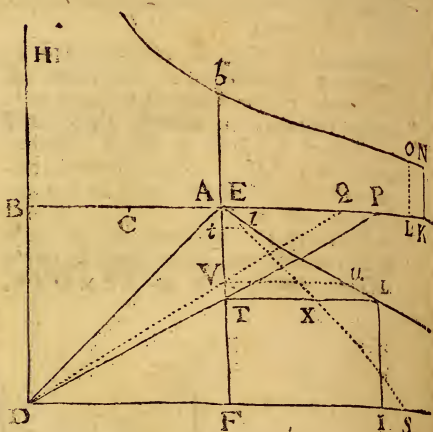
stans, est $m = \frac{AB^2 \times PQ}{2Z \times CK}$, erit ergo area

A b N K momentum superius inventum
BP \times AB² \times PO

$$\frac{2Z \times CK}{2Z \times CK} = BP \times m, \text{ igitur differen-}$$

tia momentorum $K L O N \times D T V$, est
 $B P \times m - A B \times m = A P \times m$ & propter-
 ea ob datum m ut velocitas $A P$, sic est,
 ut momentum spatii quod corpus ascen-
 dendo describit, & quo minuitur corporis
 distantia ab ejus altitudine maximâ. Ideo-
 que differentia arearum & spatium illud
 proportionalibus momentis decreſcentia,
 ſimulque evaneſcentia ſunt proportiona-
 lia.

Verum in isto casu facilius quam per methodum Newtonianam obtinetur spatium à corpore ascendente usque ad quietem in medio resistente descriptum, & ejus relatio ad spatium in medio non resistente eodem tempore percurrentum: Etenim per punctum A asymptotici D B; D F describatur hyperbola, & ex puncto T ducatur perpendicularum TL ad Hyperbolam usque, Trilineum ATL erit ut spatium quæsitum. Ducatur LI ad asymptotum perpendicularis, erit FI=TL & TE=LI, sed ex natura Hyperbolæ est DF:DI=LI (five TF):AF, & dividendo DF:FI (five TL)=TF:AT, hoc est alternando DF:TF=TL:AT (sed per 141) est DF:TF=AP:AT, ergo est AP=TL, itaque ducta ex V parallela



Vu, erit $VT Lu$, momentum^a areæ ATL
 $= VT \times TL$, est autem VT momentum
temporis, & $TL = AP$ ipsa velocitas eo
momento, ergo $VT \times T$ est ut momen-
tum spatii eo momento descripti, ergo
tota areæ ATL est ut spatium descrip-
tum.

Ducatur præterea tangens AS & designet A ultimum temporis momentum, & ducta At l, Trilineum evanescens ATL æquale fiet Triangulo At l, & eo ultimo momento spatia iam in medio resistente quam in non resistente descripta erunt æqualia, ideoque per idem triangulum At l exprimentur; spatia vero in medio non resistente descripta sunt ut Quadrata temporum, ideoque spatium tempore At in medio non resistente descriptum erit ad spatium tempore At in eodem medio descriptum sicut \overline{At}^2 ad \overline{AT}^2 , sive ut area trianguli At l ad aream ATL; spatium vero in medio resistente descriptum tempore At erit ad spatium tempore At in eodem medio descriptum ut At l ad trilineum ATL, unde liquet quod spatium in medio non resistente descriptum, ascendendo ad quietem usque, erit ad spatium in medio resistente descriptum, ut ATL ad ATL.

Scholium.

LIBER
SECUND.
SECT. III.
PROP.
XIV.
THEOR.
XI.

(^t) Resistencia corporum sphaericorum in fluidis oritur partim ex tenacitate, partim ex frictione, & partim ex densitate medii. Et resistentiæ partem illam, quæ oritur ex densitate fluidi, diximus esse in duplicatâ ratione velocitatis; pars altera, quæ oritur ex tenacitate fluidi, est uniformis, sive ut momentum temporis: ideoque jam pergere liceret ad motum corporum, quibus resistitur partim vi uniformi seu in ratione momentorum temporis, & partim in ratione duplicatâ velocitatis. Sed sufficit aditum patefecisse ad hanc speculationem in propositionibus VIII. & IX. quæ præcedunt, & eorum corollariis. In (^u) iisdem utique pro corporis ascendenti resistentiâ uniformi, quæ ex ejus gravitate oritur substitui potest resistentiâ uniformis, quæ oritur ex tenacitate medii, quando corpus solâ vi insitâ movetur; & corpore rectâ ascendente addere licet hanc uniformem resistentiâ vi gravitatis; eandemque subducere, quando corpus rectâ descendit. Pergere etiam liceret ad motum corporum, quibus resistitur partim uniformiter, partim in ratione velocitatis, & partim in ratione duplicatâ velocitatis. Et viam aperui in propositionibus præcedentibus XIII. & XIV. in (^x) quibus etiam resistentiâ uniformis, quæ oritur ex tenacitate medii pro vi gravitatis, substitui potest, vel cum eâdem, ut prius, componi. Sed propero ad alia.

S E C.

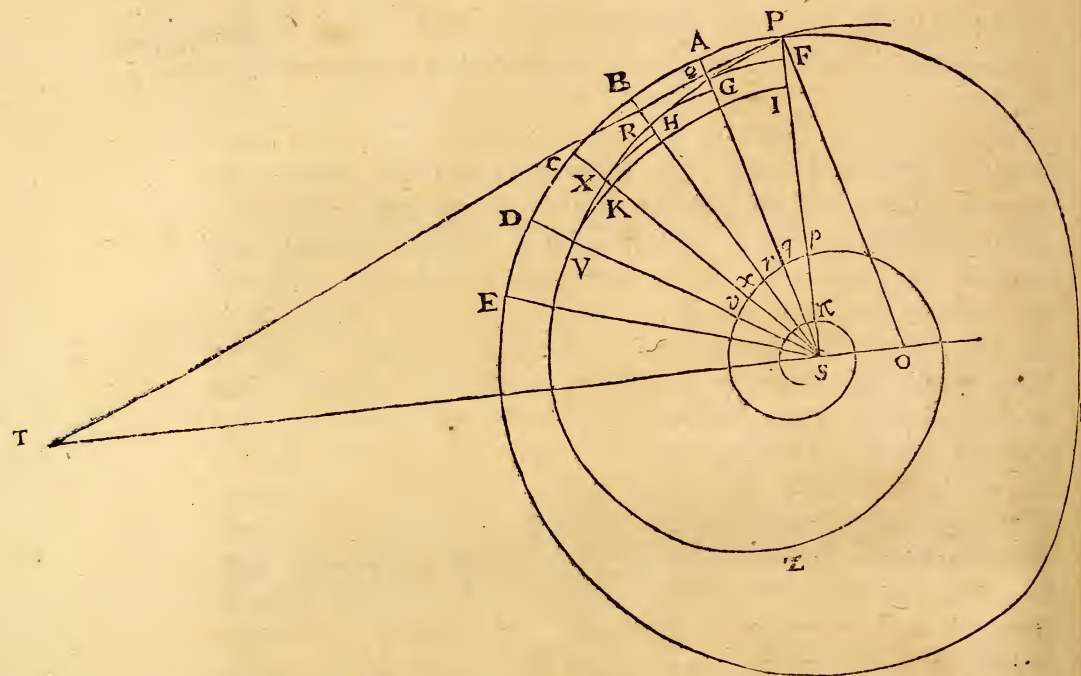
(^t) (*) Resistencia corporum. (Vid. Lem. num. 1.).

(^u) (*) In iisdem utique (105).

(^x) * In quibus etiam resistentiâ uniformi, hoc est, si corpus solâ vi insitâ feratur, in constructionibus prop. 13. & 14., quæ sunt pro corporis ascensu, loco gravitatis substituenda est resistentiâ uniformis quæ oritur ex tenacitate medii; si corpus ascendens vi gravitatis etiam ur-

geatur, quantitas illa quæ solam gravitatem exponebat, summam gravitatis & resistentiæ uniformis in prædictis constructionibus exponet. Tandem si corpus vi gravitatis descendat, eadem quantitas quæ solam gravitatem exponebat, excessum gravitatis supra resistentiâ uniformem in constructionibus quæ sunt pro descensu representabit (cæteris manentibus).

146.

PHILOSOPHIÆ NATURALIS
SECTIO IV.*De corporum circulari motu in mediis resistentibus (†).*

(†) Newtonus in hac sectione præcipuas supponit Logarithmicæ spiralis proprietates, postulat igitur instituti nostri ratio ut de illâ curvâ aliquid præmittamus.

147. Circulus PAEL, centro S, & radio quovis SP descriptus divisus sit in arcus quolibet æquales PA, AB, BC, CD &c., sintque radiorum PS, AS, BS, CS &c., partes PS, QS, RS, XS &c. in continuâ progressionem geometricâ, puncta P, Q, R, X &c., erunt in *Spirali Logarithmicâ* in quâ proinde si radii QS, RS, XS &c., sint numeri, arcus circuli PA, PB, PC &c., sicut & anguli PSQ, PSR, PSX &c., erunt ut illorum numerorum Logarithmi, prorsus ut in vulgari Logarithmicâ axis partes sunt ut Logarithmi ordinatarum correspondentium.

148. Quoniam autem progressio geometrica in infinitum decrescere & cresce-

re potest, manifestum est spiralem Logarithmicam utrinquè tam ad centrum S accedendo quam ab eodem versùs M recedendo per gyros infinitos continuari posse, continuatâ progressionem radiorum decrecentium vel crescentium circâ centrum S, ad quod idcirco curva decrecentibus radiis proportionalibus, magis magisque accedit, licet nunquam illud possit attingere, sive ut loqui amant, licet illud centrum non attingat nisi post infinitas revolutiones.

149. Angulus SQR, quem radius quilibet SQ, cum curvâ ad easdem partes constituit constans est; si quidem evanescentibus arcibus æqualibus PA, AB, BC &c., triangula evanescentia PSQ, QSR, RSX &c., similia sunt propter latera circâ æquales ad centrum angulos proportionalia (147) & idèd alii anguli homolo-
gi

gi SPQ, SQR, SRX &c., & PQS, QRS, RXS, æquales sunt.

150. Quoniam itaque spirā quælibet PQRZp, pqrzπ &c., totidem triangulis PQS & pqs, QRS & qrs &c. similibus similiterque positis divisa est, spirā omnes quæ à radio positione dato SP, ad eundem radium ductæ sunt, inter se similes radiisque correspondentibus proportionales erunt, id est PS : pS = PQRZp : pqrzπ &c. Atque hinc sequitur (147) tam spiras omnes quam radios ipsi correspondentes ad centrum usque in progressionē geometricā decrescere, sunt enim PS, pS, πS, &c. progressionis geometricæ termini æquidistantes ob æqualem angulorum æqualium PSQ, QSR, pSq, qSr, &c. numerum in singulis spiris comprehensum undè radiorum quoque differentiæ Pp, pπ &c. in eadem geometricā progressionē decrescunt.

151. Ductā rectā PT spiralem tangentē in P, & rectā PO ad eandem perpendiculari, per centrum S erigatur ad radium SP perpendiculum TSO rectis PT & PO occurrentes in T & O, longitudo spiralis PZp zπS, ad centrum usque S, æquabitur tangenti PT, eritque proinde ad radium SP in datā ratione PT ad SP, vel OP ad OS. Nam centro S, radiis SQ, SR, SX, SV &c. infinite propinquis descripti sint arcus circulares QF, RG, XH, VK &c., & ob angulos QFP, RGQ, XHR rectos, angulosque QPF, RQG, XRH &c. æquales (149), triangula evanescentia PFQ, QGR, RHX &c. similia sunt triangulo PST, est igitur PT : PS = PQ : PF = QR : QG = RX : RH &c. & compositæ PT : PS = PQ + QR + RX &c. : PF + QG + RH &c. id est, ut longitudo spiralis ad totum radium PS. Quare longitudo spiralis æquatur tangenti PT. Est autem ubique tangens PT ad radium correspondentem PS, in ratione datā, ob triangulum PTS specie datum (149) & ob triangula TPS, POS, (per Constr.) similia, est etiam OP : OS = PT : PS, seu ut longitudo spiralis ad radium.

152. Hinc quoque patet quod si centro S & radio quovis VS describatur circulus secans spiralem in V & radium PS, in I, pars spiralis PV erit ad partem PI, radii PS ut tangens PT ad totum radium PS. Quare si, manentibus circuloz radiis SP,

SI, mutetur utcumque angulus TPS, quem spiralis seu ipsius tangens continet cum radio PS, longitudo spiralis tota ad centrum usque S, sicut & longitudo inter duos circulos radiis SP & SI descriptos comprehensa, erit ut spiralis tangens PT, seu ut secans anguli TPS. Ostendimus (151) longitudinem spiralis æqualem esse tangenti PT, & partem spiralis PV, inter prædictos circulos contentam, esse ad tangentem PT, in ratione PI ad PS, quæ (per hyp.) data est; manente autem radio seu sinu toto PS, est PT secans anguli PTS.

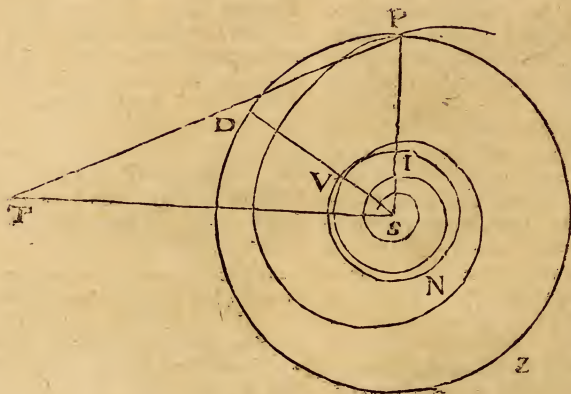
153. Dicantur radius constans PS = a, subtangens ST = b, arcus quilibet circuli PC vel PCLP + PC, vel 2PCLP + PC = x, correspondens spiralis radius SX = y, qui crescente arcu x decrescit, erit ob triangulorum XKV, PST similitudinem PS : ST = XK : VK, & ob sectores SVK, SDC similes SK sive SX : SC seu PS = VK : DC, ideoque ex æquo SX : ST = XK : DC; id est, y : b = -dy : dx = - $\frac{b dy}{y}$, hinc sumptis fluentibus x = Q - bL.y, & quia ubi x = 0, fit y = a, erit Q = bL.a, & ideo x = bL.a - bL.y = bL. $\frac{a}{y}$; si itaque datus fuerit radius y cum arcu circulari x, seu angulo PSC dabitur b subtangens anguli spiralis, est enim b = $\frac{x}{L \cdot \frac{a}{y}}$.

Si verò datus sit tum arcus x tum subtangens b dabitur radius y; Ponatur enim L.h = 1 & erit $\frac{x}{b} \times L.h = L \cdot \frac{a}{y}$; adeoque $h \frac{x}{b} = \frac{a}{y}$; y = $\frac{a}{h \frac{x}{b}}$, & hinc etiam a =

$$y \times h \frac{x}{b}.$$

154. Hinc si manentibus radiis SP seu a, & SV vel SI seu y, adeoque & L. $\frac{a}{y}$, mutetur utcumque angulus TPS, quem spiralis cum radio continet, arcus circularis PD vel x, comprehensus inter radios SP & SVD, erit semper ut subtangens spiralis ST, seu b, quæ, manente radio seu sinu toto PS, est ut anguli TPS tangens.

DE MOTU
CORPO-
RUM.



155. Hisdem positis, hoc est, manentibus radiis SP five a , & SI five y , & utcumque mutato angulo TPS, numerus revolutionum spiralis inter circulos PDZP, & IVNI centro S & radiis datis SPSV vel SI descriptos est ut tangens ST anguli TPS, quem spiralis cum radio continet. Sit enim c circumferentia circuli PTZP, & n numerus integer vel fractus revolutionum spiralis a puncto P ad punctum V inter circulos PDZP, & IVNI erit (153) $nc = x = bL \cdot \frac{a}{y}$; & hinc $n = \frac{b}{c} \times L \cdot \frac{a}{y}$. Quare ob datas c , a & y , (per hyp.) erit n ut b , id est numerus revolutionum inter circulos datos ut subrangens spiralis ST, seu ut tangens anguli TPS, quem spiralis cum radio continet.

156. Spiralis post infinitos sibi super

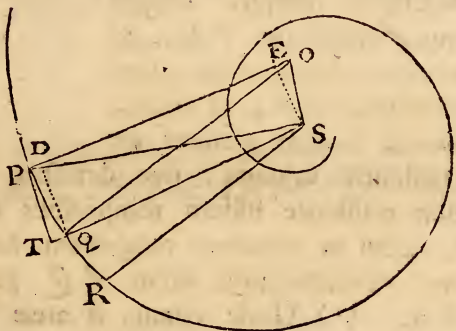
impositos gyros comprehendit cum radio PS spatium duplum trianguli PST. Hisdem enim positis quæ num. 153, cum sit (fig. 14.) PS (a):ST (b)=XK ($-dy$):VK= $-\frac{b dy}{a}$, erit sector SVK seu SVX $= \frac{y b dy}{2 a}$, & sumptis fluentibus, sector SPV = $Q - \frac{b y^2}{4 a}$; quia verò evanescente sectore SPV, fit $y = a$, erit $Q = \frac{b a^2}{4 a}$, & hinc SPV = $\frac{b a a - b y y}{4 a}$. Quare ubi radius $y = 0$, fiet area SPV = $\frac{b a}{4} = \frac{PS \times ST}{4} = \frac{1}{2}$ Triang. PST.

L E M M A III.

LIBER
SECUND.
SECT. IV.
LEM. III.

Sit PQR spiralis quæ secet radios omnes SP , SQ , SR , &c. in æqualibus angulis. Agatur recta PT quæ tangat eandem in puncto quovis P , secetque radium SQ in T ; & ad spiralem erectis perpendicularis PO , QO concurrentibus in O , jungatur SO . Dico quod si puncta P & Q accedant ad invicem & coeant, angulus PSO evadet rectus, & ultima ratio rectanguli $TQ \times 2PS$ ad PQ quad. erit ratio æqualitatis.

Etenim de angulis rectis OPQ , OQR subducantur anguli æquales SPQ , SQR , & manebunt anguli æquales OPS , OQS . Ergo circulus qui transit per puncta O , S , P transibit (y) etiam per punctum Q . Cocant puncta P & Q , & hic circulus in loco coitus PQ tanget spiralem, (z) ideoque perpendiculariter secabit rectam OP . Fiet igitur OP diameter circuli hujus, & angulus OSP in semicirculo rectus. *Q. E. D.*



Ad OP demittantur perpendiculara QD , SE , & (a) linearum rationes ultimæ erunt hujusmodi: TQ ad PD ut TS vel PS ad PE , seu $2PO$ ad $2PS$; item PD ad PQ ut PQ ad $2PO$; & ex æquo perturbatè TQ ad PQ ut PQ ad $2PS$. Unde fit PQq æquale $TQ \times 2PS$. *Q. E. D.*

P R O.

(y) * Transibit etiam per punctum Q . (per prop. 21. lib. 3. Elem.)

(z) Ideoque perpendiculariter secabit rectam OP , quæ (per hyp.) perpendicularis est ad arcum QP , fiet igitur OP diameter circuli hujus (per prop. 19. lib. 3. Elem.) & angulus OSP in semicirculo rectus (per prop. 31. lib. 3. Elem.).

Tom. II.

(a) * Et linearum rationes ultimæ. Quoniam lineæ PT , DQ , ES ad PO normales, sunt parallelæ, erit (per prop. 10. lib. 6. Elem.) $TQ:PD = TS$ vel $PS:PE$, & ob similitudinem triangulorum PSO , PES , $PS:PE = PO:PS$, seu $2PO:2PS$, ideoque $TQ:PD = 2PO:2PS$. Quia verò radii OP , OQ sunt ad arcum

156.

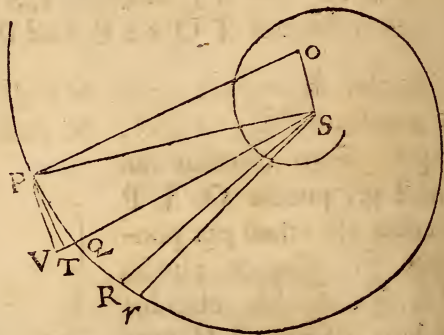
T

era-

PROPOSITIO XV. THEOREMA XII.

Si medii densitas in locis singulis sit reciproce ut distantia locorum à centro immobili, sitque vis centripeta in duplicata ratione densitatis: dico quod corpus gyron potest in spirali, quæ radios omnes à centro illo ductos intersecat in angulo dato.

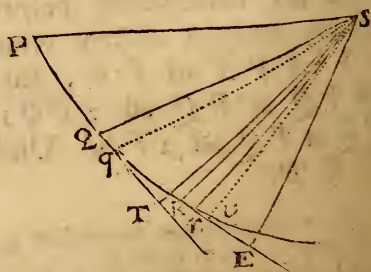
Ponantur quæ in superiore lemmate, & producatur SQ ad V , ut sit SV æqualis SP . Tempore quovis, in medio resistente, describat corpus arcum quam minimum PQ , & tempore duplo arcum quam minimum PR ; & decrementa horum arcuum ex



resistentiâ oriunda, sive defectus ab arcubus, qui in medio non resistente iisdem temporibus describerentur, ^(b) erunt ad invicem ut quadrata temporum in quibus generantur: Est itaque decrementum arcus PQ pars quarta decrementi arcus PR . ^(c) Unde etiam, si area PSQ æqualis capiatur area QSR ,

evanescentem PQ perpendiculares, punctum O est centrum, PO radius & $2PO$ diameter circuli spiralem osculantis in P (121. lib. 1.) & (per lem. 7. lib. 1.) PQ hujus circuli arcus vel chordæ; atque adeo (ex naturâ circuli) abscissa PD est ad chordam PQ ut PQ ad diametrum $2PO$. Quare ex æquo perturbatè &c.

^(b) * Erunt ad invicem. Cum enim resistentia per arcum PR considerari possit tanquam vis retardatrix ⁽⁴⁾ decrementa arcuum minimorum PQ , PR ex resistentiâ oriunda sunt ut spatia quæ urgente vi acceleratrice resistentiæ æquali corpus describeret iisdem temporibus quibus describit arcus illos PQ , PR ; Quare decrementa illa sunt ut quadrata temporum quibus generantur (per Lem. X. lib. 1.).



^(c) * Unde etiam si area. Corpus tã velocitate quam habet in loco P , temporibus æqualibus describat arcus quam minimos Pq , qy , in medio non resistente,

$Q S r$, erit decrementum arcus $P Q$ æquale dimidio lineolæ $R r$; ideoque vis resistantiæ & vis centripeta sunt ad invicem ut lineolæ $\frac{1}{2} R r$ & $T Q$ quas simul generant. Quoniam vis centripeta, quâ corpus urgetur in P , (d) est reciprocè ut $S P q$, & (per (e) lem. x. lib. I.) lineola $T Q$, quæ vi illâ generatur, est in ratione compositâ ex ratione hujus vis & ratione duplicatâ temporis quo arcus $P Q$ describitur (nam resistantiam in hoc casu, ut infinitè minorem quam vis centripeta, negligo) erit $T Q \times S P q$, id est (per lemma novissimum) $\frac{1}{2} P Q q \times S P$, in ratione duplicatâ temporis, (g) ideoque tempus est ut ut $P Q \times \sqrt{S P}$; & (h) corporis velocitas, quâ arcus $P Q$ illo tempore describitur, ut $\frac{P Q}{P Q \times \sqrt{S P}}$ seu $\frac{1}{\sqrt{S P}}$, hoc est, in subduplicatâ ratione ipsius $S P$ reciprocè. Et simili argumento, velocitas quâ arcus $Q R$ describitur, est in subduplicata ratione ipsius $S Q$ reciprocè. Sunt autem arcus illi $P Q$ & $Q R$ ut (i) velocitates descriptrices ad invicem, id est, in subduplicatâ ratione $S Q$ ad $S P$, sive ut $S Q$ ad $\sqrt{S P \times S Q}$; &

te, & arcus $P Q$, $Q R$ in medio resistente, & erit (ex dem.) $4 Q q = R v$, sunt autem aræ $P S q$ & $q S v$ æquales (per prop. 1. Lib. I.) ideoque ob aræ $P S Q$, & $Q S r$, etiam æquales (per hyp.) erit $P S q - P S Q$ seu area $Q S q$ æqualis $q S v - Q S v$, seu $r S v - Q S q$, & hinc area $r S v$ æqualis est $2 Q S q$; sed demissis ex centro S ad tangentes $Q T$ & $r t$ per puncta Q & r ductas perpendicularis $S T$ & $s t$, aræ evanescens $Q S q$ est $\frac{1}{2} S T \times Q q$, & area $r S v$, est $\frac{1}{2} S t \times r v$. Quare $S T \times Q q$ æquatur $\frac{1}{2} S t \times r v$, & coeuntibus punctis P & v , fit $S T = S t$ atque adeo $Q q = \frac{1}{2} r v$, & $2 Q q = r v$. Cum igitur supra invenierimus $4 Q q = R v$, erit $4 Q q = 2 Q q$, seu $2 Q q = R v - r v = R r$, & ideo $Q q = \frac{1}{2} R r$. Itaque eodem tempore quo resistantia generat decrementum

$Q q$, seu $\frac{1}{2} R r$, vis centripeta quâ corpus a tangente $P T$ (vid. fig. text) ad punctum Q arcus $P Q$ retrahitur generat decrementum $T Q$, & ideo vis resistantiæ est ad vim centripetam ut $\frac{1}{2} R r$ ad $T Q$, (per cor. 4. Lem. X.) atque hæc omnia generaliter obtinent, quæcumque fuerit tum curva $P Q R$, cujus proprietates nondum adhibuimus, tum vis centripeta, tum resistantia, tum velocitas corporis.

- (d) * Est reciprocè ut $S P q$ (per hyp.).
- (e) * Per Lem. X. (cor. 3.).
- (g) * Ideoque tempus. (Neglectâ fractione datâ $\frac{1}{2}$) est ut &c.
- (h) * Et corporis velocitas. (14).
- (i) * Ut velocitates descriptrices ad invicem (11), quia arcus illi $P Q$, & $Q R$, æqualibus temporibus describuntur (per Hyp.).

156.

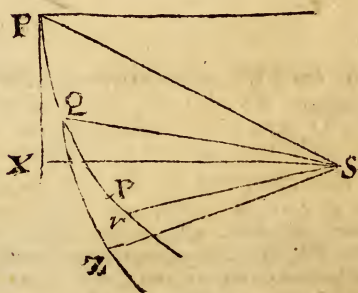
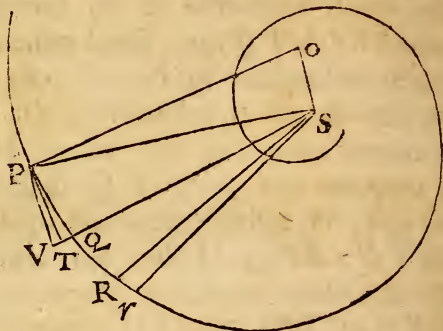
DE MOTU
CORPO-
RUM.

& (k) ob æquales angulos SPQ , SQr & æquales areas PSQ , QSr , est arcus PQ ad arcum Qr ut SQ ad SP .

(l) Sumantur proportionalium consequentium differentiarum, & fiet arcus PQ ad arcum Rr ut SQ ad $SP - \sqrt{SP \times SQ}$, seu $\frac{1}{2}VQ$. Nam punctis P & Q coeuntibus, ratio ultima $SP - \sqrt{SP \times SQ}$,

ad $\frac{1}{2}VQ$ est (m) æqualitatis. Quoniam decrementum arcus PQ , ex resistantiâ oriundum, sive hujus duplum Rr , (n) est ut resistantia & quadratum temporis conjunctim; (o) erit resistantia ut $\frac{Rr}{PQq \times SP}$. Erat autem PQ ad Rr , ut SQ

ad



(k) * Et ob æquales angulos. Ex centro S ad tangentes PX , QZ demissa sint perpendicularia SX , SZ , & areae æquales PSQ & QSr , erunt $\frac{1}{2}SX \times PQ$, & $\frac{1}{2}SZ \times Qr$, ideòque SX ad SZ ut Qr ad PQ ; sed ob angulos rectos ad X & Z , & angulos æquales XPS & ZQS (per lem. 3.) similia sunt triangula SXP & SZQ , & ideò $SX:SZ = SP:SQ$, quare fit $Qr:PQ = SP:SQ$.

(l) * Sumantur proportionalium &c. Cum enim sit (per dem.) $PQ:SQ = QR:SP$, $\sqrt{SP \times SQ}$, & $PQ:SQ = QR:SP$, erit etiam $QR:SP = QR:\sqrt{SP \times SQ}$, unde erit $PQ:SQ = QR - QR$ seu $Rr:SP - \sqrt{SP \times SQ}$, & hinc $PQ:Rr = SQ:SP - \sqrt{SP \times SQ}$.

(m) * Est æqualitatis. Est enim $SQ = SP - vQ$, & proinde $SP \times SQ = SP^2 - SP \times vQ$, ideoque extrahendo radicem quadratam (per formulam lib. 1. 551.) fit $\sqrt{SP \times SQ} = SP - \frac{1}{2}vQ - \frac{vQ^2}{8SP}$ &c., in infinitum; cæteri verò termini post secundum negligi possunt, quia coeuntibus P & Q , evanescent respectu vQ , & ideò erit $\sqrt{SP \times SQ} = SP - \frac{1}{2}vQ$, ac proinde $\frac{1}{2}vQ = SP - \sqrt{SP \times SQ}$.

(n) * Est ut resistantia & quadratum temporis conjunctim. (Per cor. 3. Lem. X. lib. 1.)

(o) Erit resistantia &c. Nam tempus est ut $PQ \times \sqrt{SP}$ (ex Dem.),

ad $\frac{1}{2} VQ$, & inde $\frac{Rr}{PQq \times SP}$ fit ut $\frac{\frac{1}{2} VQ}{PQ \times SP \times SQ}$ five
 ut $\frac{\frac{1}{2} OS}{OP \times SPq}$. Namque punctis P & Q coeuntibus, SP &
 SQ coincidunt, & angulus PVQ fit rectus; & (p) ob simi-
 lia triangula PVQ , PSO , fit PQ ad $\frac{1}{2} VQ$ ut OP ad
 $\frac{1}{2} OS$. Est igitur $\frac{OS}{OP \times SPq}$ ut resistentia, (q) id est, in ra-
 tione densitatis medii in P & ratione duplicatâ velocitatis con-
 junctim. Auferatur duplicata ratio velocitatis, nempe ratio $\frac{1}{SP}$,
 & manebit medii densitas in P ut $\frac{OS}{OP \times SP}$. Detur spi-
 ralis, & (r) ob datam rationem OS ad OP , densitas me-
 dii in P erit ut $\frac{1}{SP}$. In medio igitur cujus densitas est re-
 ciprocè ut distantia à centro SP , corpus gyron potest in hâc
 spirali. *Q. E. D.*

Corol.

(p) * Et ob similia triangula PVQ ,
 PSO , angulus PSO (per Lemma novissi-
 mum) rectus est & ideò æqualis angulo
 etiam recto PVQ , & præterea si ex an-
 gulis rectis QPO & VPS subducatur
 communis angulus QPS , remanent æqua-
 les VPQ & SPO ; Quare triangula PVQ
 & PSO sunt similia.

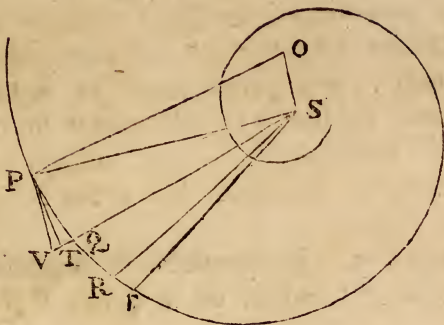
(q) * Id est in ratione OS ad OP . (per Hyp.)
 (r) * Ob datam rationem OS ad OP .
 Datâ spirali datur angulus QPS & hinc
 in Triangulo SPO datur angulus SPO
 cum isto QPS rectum faciens, datur etiam
 rectus PSO (per Lem. 3.) atque ideò
 trianguli POS anguli omnes dantur, &
 proinde datur ratio OS ad OP .

sunt ad invicem ut $\frac{1}{2} R r$
 & $T Q$ five (u) ut
 $\frac{1}{4} \frac{V Q \times P Q}{S Q}$ & $\frac{1}{2} \frac{P Q q}{S P}$

hoc est, ut $\frac{1}{2} VQ$ & PQ ,
 seu $(x) \frac{3}{2} OS$ & OP .

(7) Datâ igitur spirali datur proportio resistentiæ ad vim centripetam, & vice versâ ex datâ illâ proportione datur spiralis.

Corol. 4. Corpus itaque gyron nequit in hac spirali, (2) nisi ubi vis resistentiæ minor est quam dimidium vis centripetæ.



ut b densitas in X erit ut $\frac{b \times SP}{S X}$, est verò
 $\frac{a \times SP}{S X}$ ad $\frac{b \times SP}{S X}$ ut a ad b , ergo in his duobus
 mediis densitates erunt ubique in data ratione a ad b , in æqualibus à centro
 distantis.

Si itaque data sit spiralis quæ in medio
priori describitur, inveniri poterit illa
quæ in posteriore medio describi possit;
nam sumpta distantia quâvis SP, fiat a ad
 b ut $\frac{OS}{OP}$ ad $\frac{b \times OS}{a \times OP}$ hæc erit ratio quæ
in hac novâ spirali intercedet inter lineas,
lineis OS & OP correspondentes, five
quia angulus S in Triangulo OSP est re-
ctus, hæc erit ratio inter sinum anguli
quem facit linea PS cum perpendiculari
ad curvam, & Radium; quo sinu dato
ejusque angulo, spiralis obtinetur ad hanc
medii densitatem aptata.

Ex quibus illustratur quod præcedit in hoc ipso Corollario, si duæ spirales in diversis mediis describantur, mediorum densitates in eadem distantia erunt ut $\frac{OS}{OP}$, sed si distantia a Centro diversa sumatur Ratio inversa distantiarum est huic conjungenda, eruntque ideo mediorum densitates ut $\frac{OS}{OP \times SP}$.

(u) * *Sive ut* &c. Nam (per Dem.)
 $PQ : Rr = SQ : \frac{1}{2} VQ$, & (per Lem. 3.)

$TQ = \frac{PQ^2}{2PS}$, & punctis Q. & P coeunti-
bus, est $SQ = SP$.

(x) * *Seu* $\frac{1}{2} OS \text{ } \mathcal{C} \text{ } OP$. Quia trian-
gula PVQ , PSO similia sunt (ex Dem.)
est $\frac{1}{2} VQ : PQ = \frac{1}{2} OS : OP$.

(y) * *Datâ igitur spirali.* Nam datâ spirali datur specie triangulum PSO (ex Dem.) et indè datur ratio OS ad OP, et viceversâ datâ hâc ratione, datur specie triangulum rectangulum PSO, et hinc datur angulus POS æqualis angulo QPS quem spiralis cum radio continet, ideoque datur spiralis. Iis enim datis et assumpto ut libet radio SP, dabitur subtangens spiralis Logarithmicæ, seu tangens anguli QPS, et hinc dato angulo quovis PSR, dabitur radius SR cum puncto R in spirali (153).

(2) * *Nisi ubi vis resistentiæ minor est*
&c. Cum enim vis resistentiæ sit ad vim cen-
 tripetam ut $\frac{1}{2} \cdot OS$ ad OP , & ad dimidium vis
 centripetæ ut $\frac{1}{2} \cdot OS$ ad $\frac{1}{2} \cdot OP$, seu ut OS
 ad OP , sitque trianguli rectanguli PSO
 (Lem. 3.) crur OS minus hypotenusâ
 OP , manifestum est vim resistentiæ mi-
 norem esse dimidiâ vi centripetâ.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

ta. (a) Fiat resistentia æqualis dimidio vis centripetæ, & spiralis conveniet cum lineâ rectâ PS , inque hac rectâ corpus descendet ad centrum eâ cum velocitate, quæ sit ad velocitatem, quâ probavimus in superioribus in casu parabolæ (theor. x. lib. i.) descensum in medio non resistente fieri, in (b) subduplicatâ ratione unitatis ad numerum binarium. (c) Et tempora descensus hic erunt reciproce ut velocitates, atque ideo dantur.

Corol. 5. Et quoniam in æqualibus à centro distantis velocitas (d) eadem est in spirali PQR atque in rectâ SP , & lon-

(a) * Fiat resistentia æqualis dimidio vis centripetæ &c. Ideoque OS æqualis OP , & puncto O in infinitum abeunte, fiet OP perpendicularis ad SP , & angulus POS ipfiquæ æqualis angulus QPS quem spiralis continet cum radio PS evanescet, convenietque proinde spiralis cum lineâ rectâ PS .

(b) * In subduplicatâ ratione unitatis. Nam (in theor. X. lib. i.) corporis in medio non resistente rectâ cadentis velocitas in loco quovis P æqualis est velocitati quâ corpus ad distantiam dimidiam a centro, seu ad distantiam $\frac{1}{2} SP$ circulum describere potest, & (per cor. i. hujus) corporis in medio resistente spiralem seu rectam PS cum quâ spiralis convenire supponitur describentis velocitas in eodem loco P æqualis est velocitati quâcum corpus in medio non resistente gyrari potest in circulo ad integram distantiam SP . Sed velocitates corporum diversos circulos descripentium (in hypothesi quod vires centripetæ sunt reciproce ut quadrata radiorum) sunt inter se reciproce in Radiorum ratione subduplicatâ (per convers. cor. 6. prop. 4. lib. i.) adeoque velocitas in circulo cujus radius SP est ad velocitatem in circulo cujus radius $\frac{1}{2} SP$, ut $\sqrt{\frac{1}{2}}$ ad $\sqrt{1}$, sive ut 1. ad $\sqrt{2}$, erit ergo velocitas corporis in medio resistente per rectam PS descendentis ad velocitatem descendentis in medio non resistente per rectam eandem & in eodem loco P existentis, ut 1 ad $\sqrt{2}$. Q. E. D.

* Observandum verò quod velocitates

initiales utrinque debent esse secundum Legem quæ in reliquo motu obtinet, hoc est velocitas initialis in medio resistente esse debet æqualis celeritati quâ corpus ad eandem à centro distantiam in medio non resistente circulum describeret, & velocitas initialis in medio non resistente æqualis esse debet velocitati quâ corpus ad dimidiam a centro distantiam in medio non resistente in circulo revolveretur.

Quoniam itaque velocitas corporis in medio non resistente descendentis datur (per theor. X. lib. i.) dabitur etiam velocitas in medio resistente descendentis

(c) * Et tempora descensus, hic erunt reciproce ut velocitates, atque ideo dantur. Nam momenta temporis quibus corpora duo in medio resistente & in eodem non resistente describunt spatium idem quam minimum Rr , sunt ut corporum velocitates reciproce (12) id est ut $\sqrt{2}$ & 1 directe (per modo demonstrata) adeoque in datâ ratione. Quare (per cor. Lem. 4. lib. i.) tempora tota quibus corpora illa idem spatium quodvis PR describunt, sunt etiam in eadem datâ ratione $\sqrt{2}$ ad 1, seu ut velocitates reciproce. Cum igitur (per prop. 36. & 37. lib. i.) detur tempus quo corpus in medio non resistente cadendo spatium quodlibet describit, dabitur quoque tempus quo corpus in medio resistente spatium quodvis datum cadendo percurrit.

(d) Eadem est in spirali. (Per cor. i. hujus).

Longitudo spiralis ad longitudinem rectæ PS est in datâ ratione, (e) nempe in ratione OP ad OS ; tempus descensus in spirali erit ad tempus descensus in rectâ SP in (f) eâdem illâ datâ ratione, proindeque datur.

Corol. 6. Si centro S intervallis duobus quibuscunque datis describantur duo circuli; & manentibus hisce circulis, mutetur utcumque angulus quem spiralis continet cum radio PS : numerus revolutionum quas corpus intra circulorum circumferentias, pergendo in spirali à circumferentiâ ad circumferentiam, complere potest, est ut (g) $\frac{PS}{OS}$, sive ut tangens anguli illius quem spiralis continet cum radio PS ; (h) tempus vero revolutionum earundem ut $\frac{OP}{OS}$, id est, ut secans anguli ejusdem, vel etiam reciproce ut medii densitas.

Co-

(e) * Nempe in ratione OP ad OS (151).

(f) * 157. In eâdem illâ ratione. Spatia enim velocitatibus æqualibus & uniformibus descripta sunt ut tempora quibus describuntur; undè si spiralis PQR & recta PS , divisæ intelligantur in partes quam minimas totis proportionales, quod fit dum puncta divisionum in spirali & in radio PS à centro S æquidistant (152) tempora quibus partes illæ quam minimæ in spirali & in rectâ PS homologæ describuntur, erunt ut eædem partes, seu in datâ ratione, siquidem velocitas in spirali & in rectâ PS in iis punctis à centro æquidistantibus sunt æquales eidem, nempe celeritati corporis circa idem centrum ad eandem distantiam in circulo revolventis; ideoque (per cor. lem. 4. lib. 1.) totum tempus descensus in spirali erit ad totum tempus descensus in rectâ PS per spatia

lem. 1 I,

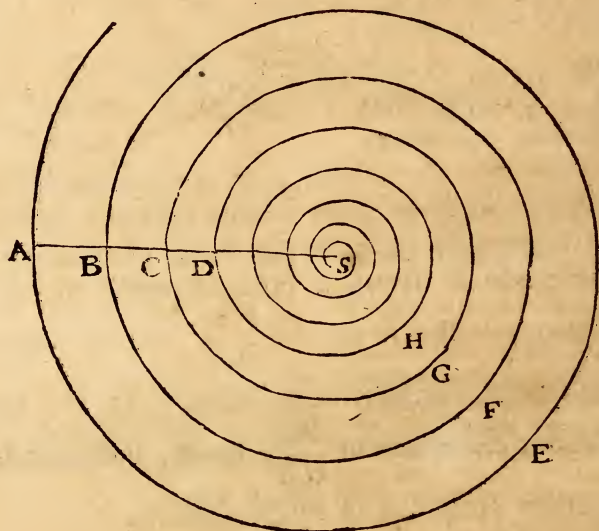
homologa in datâ illâ ratione longitudinis nempe spiralis ad longitudinem PS , seu in ratione OP ad OS . 157.

(g) * Est ut $\frac{PS}{OS}$, sive ut tangens anguli &c. (155). Si autem sinus totus fit 1, cum sit OS , ad PS , ut sinus totus ad tangentem anguli POS , seu anguli æqualis QPS , erit tangens illa $\frac{PS}{OS}$.

(h) * Tempus verò revolutionum earundem ut $\frac{OP}{OS}$, id est, ut secans &c. Est enim tempus illud revolutionum inter circulos duos datos, ad tempus descensus per partem datam rectæ PS inter circulos contentam ut longitudo revolutionum illarum ad partem hanc rectæ PS , circulis duobus interceptam (157); sed murato utcumque angulo quem spiralis continet
V cum

DE MOTO
CORPO-
RUM.

Corol. 7. Si corpus in medio, cujus densitas est reciproce ut distantia locorum à centro, revolutionem in curvâ quâcunque AEB circa centrum illud fecerit, & radium primum AS in eodem angulo secuerit in B quo prius in A , idque cum velocitate quæ fuerit ad velocitatem suam primam in A reci-



procè in subduplicatâ ratione distantiarum à centro (id est, ut AS ad mediam proportionalem inter AS & BS) (i) corpus illud perget innumeras consimiles revolutiones BFC , CGD , &c. facere, & intersectionibus distinguet radium AS in par-

tum radio PS longitudo revolutionum inter duos circulos datos comprehensa est ut secans anguli illius (152). Quare cum datum sit tempus descensus per partem datam rectæ PS inter circulos datos contentam, erit tempus revolutionum inter circulos ut secans anguli quem spiralis continet cum radio PS seu ut $\frac{OP}{OS}$; Si enim finis totus sit 1 erit OS ad OP ut 1, ad secantem anguli POS seu QPS , & ideo secans est $\frac{OP}{OS}$. Porro datâ rectâ PS ,

densitas est ut $\frac{OP}{OS}$ reciproce (per cor. 1 hujus). Ergo &c.

(i) * Corpus illud perget &c. Centro S & radio dato SA descripta intelligatur spiralis Logarithmica quæ primâ revolutione absolutâ, transeat per punctum B datum in radio SA (153) & spiralis illa suis semper similibus revolutionibus distinguet radium AS in partes AS , BS , CS , DS &c. continue proportionales (150). Fingamus etiam quod iisdem positis quæ

tes AS, BS, CS, DS , &c. continuè proportionales. Revolutionum vero tempora erunt ut perimetri orbitarum AEB, BFC, CGD , &c. directè, & velocitates in principiis A, B, C , inversè; id est, ut $AS^{\frac{3}{2}}, BS^{\frac{3}{2}}, CS^{\frac{3}{2}}$. Atque tempus totum, quo corpus perveniet ad centrum, erit ad tempus revolutionis primæ, ut summa omnium continuè proportionalium $AS^{\frac{3}{2}}, BS^{\frac{3}{2}}, CS^{\frac{3}{2}}$, pergentium in infinitum, ad terminum primum $AS^{\frac{3}{2}}$; id est, ut terminus ille primus $AS^{\frac{3}{2}}$ ad differentiam duorum primorum $AS^{\frac{3}{2}} - BS^{\frac{3}{2}}$, sive ut $\frac{1}{3} AS$ ad AB quam proximè. Unde tempus illud totum expedite invenitur.

Co.

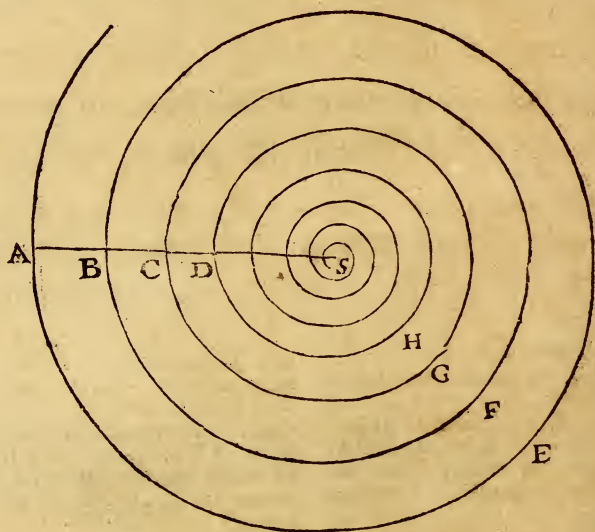
(in prop. 15.) corpus aliquod P in medio iustæ densitatis spiralem illam Logarithmicam describat, dum corpus aliud Q in alio medio describit curvam $AEBFCS$ & in iisdem à centro S distantis densitates duorum mediorum erunt in datâ ratione, cum in utroque medio sit (per hyp. cor. hujus & per prop. 15) densitas in loco A ad densitatem in loco B , ut SB ad SA . Simili modo velocitates corporum P & Q in loco B , erunt ut eorundem velocitates in loco A , (per prop. 15. & hyp. coroll. hujus) ideòque in datâ ratione; vires autem centripetæ quibus corpora P & Q urgentur, sunt in utroque medio iisdem in locis eadem (per hyp.), & tandem ob angulos datos quos tam spiralis Logarithmica, quam curva AEB continet cum radio AS , directiones motuum in utràque curvâ pares sunt in locis A & B ; Quare postquam corpus Q primâ revolutione AEB absolutâ, pervenit in B , per quod punctum transit etiam spiralis Logarithmica, eodem modo determinatur ad æmulandum motum corporis P secundam suam revolutionem absolventis, quo determinatum fuerat in loco A ut æmularetur motum corporis ejusdem P primam suam revolutionem perficientis; cum (per dem.) omnia paria sint in locis B & A videlicet mediorum densitates, corporum velocitates, directiones, viresque centripetæ. Quoniam igitur secunda spi-

ralis Logarithmica revolutio à puncto B ad punctum C priori à puncto A ad punctum B absolutæ similis est (150), necessarium est ut secunda quoque curvæ revolutio BFC priori AEB sit similis; Et simili modo ostendetur revolutiones omnes BFC, CGD &c. & motus corporis Q eas absolventis esse inter se similes. Erunt igitur revolutiones AEB, BFC, CGD &c. ut radii AS, BS, CS &c. id est, continuè proportionales, & ob similitudinem motuum in similibus revolutionibus AEB, BFC &c. si ex centro S ductus intelligatur radius revolutiones illas secans in F, E, G &c. quæ erunt in revolutionibus AEB, BFC &c. loca homologa, erit velocitas corporis Q in loco E ad velocitatem ejus in loco A ut velocitas in F ad velocitatem in B , & proinde velocitas in E ad velocitatem in F , ut velocitas in A ad velocitatem in B , id est, (per hyp. cor. hujus) ut $BS^{\frac{1}{2}}$ ad $AS^{\frac{1}{2}}$; sed tempora quibus spatia homologa quam minima in locis E & F describuntur sunt ut spatia illa directè & velocitates inversè (12); Quare cum spatia homologa in locis E & F sint ut radii AS & BS , & velocitates ibidem ut $AS^{\frac{1}{2}}$ & $BS^{\frac{1}{2}}$ inversè (ex dem.) tempus quo spatium minimum revolutionis AEB describitur est ad tempus quo describitur spatium homo-

157.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Corol. 8. Ex his etiam præter propter colligere licet motus corporum in mediis, quorum densitas aut uniformis est, aut aliam quamcunque legem assignatam observat. Centro S , in-



tervallis continuè proportionalibus SA, SB, SC , &c. descri-
be circulos quoscunque, & statue tempus revolutionum inter
peri-

logum revolutionis similis BFC ut $AS \times AS^{\frac{1}{2}}$, ad $BS \times BS^{\frac{1}{2}}$, id est, ut $AS^{\frac{3}{2}}$ ad $BS^{\frac{3}{2}}$, ideòque in datâ ratione. Undè (per cor. lem. 4. lib. 1.) tempus totum quo corpus Q primam suam revolutionem AEB absolvit est ad tempus quo secundam revolutionem BFC , perficit in eadè ratione $AS^{\frac{3}{2}}$ ad $BS^{\frac{3}{2}}$. Et simili argumen-
to liquet tempora revolutionum BFC , CGD &c. esse inter se ut sunt $BS^{\frac{3}{2}}$, $CS^{\frac{3}{2}}$ &c. Cum igitur revolutionum tem-
pora sicut quantitates $AS^{\frac{3}{2}}$, $BS^{\frac{3}{2}}$, $CS^{\frac{3}{2}}$,

$DS^{\frac{3}{2}}$, &c. progressionem geometricam in
infinitum decrecentem constituent, tempus
totum quo corpus Q , perveniet ad cen-
trum S erit ad tempus revolutionis pri-
mæ AEB ut summa omnium continuè
proportionalium $AS^{\frac{3}{2}}$, $BS^{\frac{3}{2}}$, $CS^{\frac{3}{2}}$, $DS^{\frac{3}{2}}$
&c. pergentium in infinitum, ad terminum
primum $AS^{\frac{3}{2}}$; porro summa illa est ad
terminum primum $AS^{\frac{3}{2}}$ ut hic terminus
primus ad differentiam duorum priorum,
nempe $AS^{\frac{3}{2}} - BS^{\frac{3}{2}}$. Nam scribatur sic
terminorum series, $AS^{\frac{3}{2}} : BS^{\frac{3}{2}} = BS^{\frac{3}{2}} : CS^{\frac{3}{2}}$
 $= CS^{\frac{3}{2}} : DS^{\frac{3}{2}}$ &c.

perimetros duorum quorumvis ex his circulis, in medio ^(k) de quo egimus, esse ad tempus revolutionum inter eosdem in medio proposito, ut ^(l) medii propositi densitas mediocris inter hos circulos ad medii, de quo egimus, densitatem mediocrem inter eosdem quam proximè: Sed & in eadem quoque ratione esse secantem anguli quo spiralis præfinita, in medio de quo egimus, secat radium AS , ad secantem anguli quo spiralis nova secat radium eundem in medio proposito: ^(m) Atque etiam ut sunt eorundem angulorum tangentibus ita esse numeros revolutionum omnium inter circulos eosdem duos quam proximè. Si ⁽ⁿ⁾ hæc fiant passim inter circulos binos, continuabitur motus per circulos omnes. Atque hoc pacto haud difficulter imaginari possumus quibus modis ac temporibus corpora in medio quocunque regulari gyri debent.

Corol. 9. Et quamvis motus excentrici in spiralibus ad ^(o) formam ovalium accedentibus peragantur; tamen conc-

$= CS^{\frac{3}{2}} : DS^{\frac{3}{2}}$, &c. in infinitum, & ultimo progressionis termino evanescente, erit summa antecedentium, id est, summa omnium terminorum quæ dicatur S ad summam consequentium, seu summam omnium terminorum dempto primo, ut pri-

mus ad secundum, hoc est $S : S - AS^{\frac{3}{2}} = AS^{\frac{3}{2}} : BS^{\frac{3}{2}}$; undè habetur dividendo

$S : AS^{\frac{3}{2}} = AS^{\frac{3}{2}} : AS^{\frac{3}{2}} - BS^{\frac{3}{2}}$; Est autem

$BS = AS - AB$, & ideò $BS^{\frac{3}{2}} = (AS - AB)^{\frac{3}{2}}$

$= AS^{\frac{3}{2}} - \frac{3}{2} AS^{\frac{1}{2}} \times AB + \frac{3}{8} \times \frac{AB^2}{AS^{\frac{1}{2}}} - \&c.$

in infinitum (551. lib. 1.). Quapropter si distantia AB minima fuerit, respectu

radii AS , fiet $BS^{\frac{3}{2}} = AS^{\frac{3}{2}} - \frac{3}{2} AS^{\frac{1}{2}} \times AB$, quam proximè, neglectis nimirum cæteris terminis fere evanescentibus; erit igitur

$S : AS^{\frac{3}{2}} = AS^{\frac{3}{2}} : \frac{3}{2} AS^{\frac{1}{2}} \times AB = \frac{2}{3} AS : AB$

quam proximè; Et hinc dato tempore revolutionis primæ AEB , tempus totum quo corpus pervenit ad centrum expeditè invenitur. Sit, exempli causâ, AS ad AB ut 300000 ad 1, & tempus primæ revolutionis = 1, erit tempus totum = 2000000, quam proximè.

^(k) * In medio de quo egimus. (In prop. 15. & cor. ejus); cujus nimirum densitas est reciproce ut distantia locorum à centro.

^(l) * Ut medii propositi densitas, (per cor. 6. hujus) supponendo spirales Logarithmicas, per puncta A, B, C, D , in utroque medio descriptas.

^(m) * Atque etiam ut sunt &c. Per cor. 6. hujus.

⁽ⁿ⁾ * Si hæc fiant passim inter circulos binos, invenietur in medio regulari lex quæ motus continuabitur per circulos omnes, seu, inter circulos omnes, quemadmodum inventis prioribus seriei regularis terminis, cognoscitur lex quæ illa progreditur, atque hoc pacto &c.

^(o) * Ad formam ovalium accedentibus &c. Sunt enim spirales quarum re-

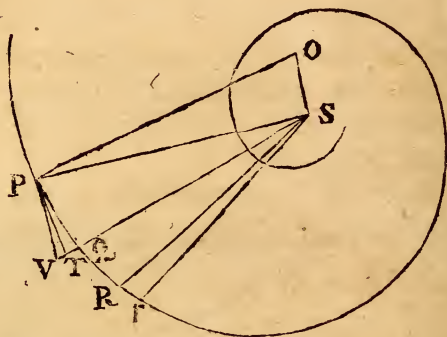
DE MOTU
CORPORUM
K. M.

cipiendo spiraliū illarum singulas revolutiones iisdem ab invicem intervallis distare, iisdemque gradibus ad centrum accedere cum spirali superius descriptā, (P) intelligemus etiam quomodo motus corporum in hujusmodi spiraliū peragantur.

PROPOSITIO XVI. THEOREMA XIII.

Si medii densitas in locis singulis sit reciproce ut distantia locorum à centro immobili, sitque vis centripeta reciproce ut dignitas quælibet ejusdem distantie: dico quod corpus gyron potest in spirali quæ radios omnes à centro illo ductos intersecat in angulo dato.

Demonstratur eadem methodo cum propositione superiore. Nam si vis centripeta in P sit reciproce ut distantie SP , dignitas quælibet SP^{n+1} cujus index est $n+1$: (q) colligetur ut supra, quod tempus, quo corpus describit arcum quemvis PQ ;



erit ut $PQ \times PS^{\frac{1}{2}n}$; & resistentia in P ut $\frac{Rr}{PQ \times SP^n}$,
five ut $\frac{1 - \frac{1}{2}n \times VQ}{PQ \times SP^n \times SQ}$, ideoque ut $\frac{1 - \frac{1}{2}n \times OS}{OP \times SP^{n+1}}$, hoc
est, ob datum $\frac{1 - \frac{1}{2}n \times OS}{OP}$, reciproce ut SP^{n+1} . Et prop-

terea, cum velocitas sit reciproce ut $SP^{\frac{1}{2}n}$, densitas in P erit reciproce ut SP . Co.

volutiones singulæ ferè concentricæ sunt & ad formam circularum accedunt; aliarum revolutiones accedunt ad formam ovalium centro spiralis pro ellipsos vel ovalis foco accepto.

(p) * Intelligemus etiam (ut in cor. 8^o.) quomodo &c.

(q) * Colligetur ut supra &c. Quæsumque enim sit vis centripeta, illa est

ad vim resistentiæ ut TQ ad $\frac{1}{2} Rr$ (per dem. prop. 15). Quoniam igitur vis centripeta quæ corpus urgetur in P , est reciproce ut SP^{n+1} , & (per cor. Lem. X. lib. 1.) lineola TQ quæ vi illâ generatur, est in ratione compositâ ex ratione hujus vis & ratione duplicatâ temporis quo arcus PQ describitur; erit $TQ \times SP^{n+1}$ id

Corol. 1. (^r) Resistencia est ad vim centripetam ut $1 - \frac{1}{2}n$
 $\times OS$ ad OP .

Corol. 2. Si vis centripeta sit reciprocè ut SP cub. (^r) erit
 $1 - \frac{1}{2}n = 0$; ideoque resistencia & densitas medii nulla erit, ut in
propositione nonâ libri primi.

Corol. 3. Si vis centripeta sit reciprocè ut dignitas aliqua
radii SP cujus index est major numero 3, resistencia affirmati-
va (^r) in negativam mutabitur.

Scho.

id est, (per Lem. 3.) $\frac{1}{2}PQ^2 \times SP^n$,
in ratione duplicatâ temporis, ideoque
tempus est ut $PQ \times SP^{\frac{n}{2}}$, & corporis ve-
locitas quâ arcus PQ illo tempore des-
cribitur ut $\frac{PQ}{PQ \times SP^{\frac{n}{2}}}$, seu $\frac{1}{SP^{\frac{n}{2}}}$; & si-
mili argumento velocitas quâ arcus QR
describitur est ut $\frac{1}{SP^{\frac{n}{2}}}$; sunt autem arcus
 $SQ^{\frac{1}{2}}$
illi PQ & QR ut velocitates descrip-
trices ad invicem, id est, in ratione $SQ^{\frac{n}{2}}$
ad $SP^{\frac{n}{2}}$, & (per dem. prop. 15.) arcus
 QR , est ad arcum PQ ut SP ad SQ ;
Quarè (per compositionem rationum & ex
æquo) $Qr : QR = SP \times SQ^{\frac{n}{2}} : SQ \times SP^{\frac{n}{2}} =$
 $SQ^{\frac{1}{2}n-1} : SP^{\frac{1}{2}-1}$, & sumptis termi-
norum differentiis $Qr : Rr = SQ^{\frac{1}{2}n-1} :$
 $SQ^{\frac{1}{2}n-1} - SP^{\frac{1}{2}-1}$. Quia verò $SP =$
 $SQ + VQ$, ideoque (549 lib. 1.) $SP^{\frac{1}{2}n-1}$
 $= SQ^{\frac{1}{2}n-1} + \frac{1}{2}n-1 \times VQ \times SQ^{\frac{1}{2}n-2}$
+ &c., neglectis reliquis terminis res-
pectu priorum evanescentibus, erit $SQ^{\frac{1}{2}n-1}$
 $- SP^{\frac{1}{2}n-1} = (1 - \frac{1}{2}n) \times VQ \times SQ^{\frac{1}{2}n-2}$,
atque adeò $Qr : Rr = SQ : (1 - \frac{1}{2}n) VQ$.
Erat autem $PQ : Qr = SQ : SP$; undè
(ex æquo) fit $PQ : Rr = SQ^2 : (1 - \frac{1}{2}n) VQ \times SP$, & hinc $Rr = (1 - \frac{1}{2}n) VQ \times SP \times PQ$
 $\frac{VQ \times SP \times PQ}{SQ^2} = \frac{(1 - \frac{1}{2}n) \times VQ \times PQ}{SQ^2}$

ob $SP = SQ$, ubi puncta Q & P coeunt.
Quoniam decrementum arcus PQ ex re-
sistentiâ oriundum, sive hujus duplum Rr ,
est ut resistencia & quadratum temporis
conjunctim, erit resistencia ut $\frac{Rr}{PQ^2 \times SP^2}$.

id est, ut $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) VQ}{PQ \times SP^n \times SQ}$. Sive ut

$\frac{(1 - \frac{1}{2}n) OS}{OP \times SP^n + 1}$ (quia $VQ : PQ = OS :$
 OP ex dem. prop. 15.) hoc est, ob da-
tum. $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) \times OS}{OP}$ ut $\frac{1}{SP^n + 1}$. Et
propterea cum velocitas (ex dem.) sit ut
 $\frac{1}{SP^{\frac{1}{2}n}}$, si ex resistantiâ auferatur dupli-

cata velocitatis ratio $\frac{1}{SP^n}$, manebit me-
dii densitas in P , ut $\frac{1}{SP}$, seu recipro-
cè ut SP .

(^r) * Resistencia est ad vim centripe-
tam. Nam vires illæ sunt ad invicem ut
 $\frac{1}{2}Rr$ & TQ , sive ut $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) VQ \times PQ}{2SQ}$.

& $\frac{PQ^2}{2SP}$, hoc est, ut $(1 - \frac{1}{2}n) VQ$ &
 PQ , seu $(1 - \frac{1}{2}n) OS$ & OP .

(^r) * Erit $1 - \frac{1}{2}n = 0$. Cum enim
(per hyp.) fit $n + 1 = 3$, erit $n = 2$,
 $\frac{1}{2}n = 1$ & $1 - \frac{1}{2}n = 0$.

(^r) * In negativam mutabitur. Tum
enim $n + 1$, erit numerus ternario major,
& ideo n binario major, & hinc $1 - \frac{1}{2}n$
numerus negativus.

Co-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

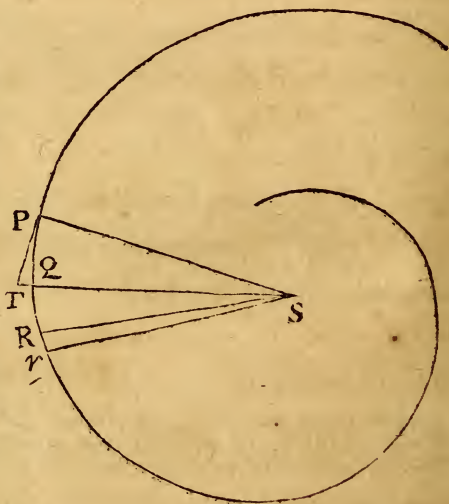
Scholium.

Cæterum hæc propositio & superiores, quæ ad media inæqua-
liter densa spectant, intelligendæ sunt de motu corporum adeo
parvorum, ut medii ex uno corporis latere major densitas quam
ex altero non considerata veniat. Resistentiam quoque cate-
ris paribus densitati proportionalem esse suppono. Unde in me-
diis, quorum vis resistendi non est ut densitas, debet densitas
eo usque augeri vel diminui, ut resistentiæ vel tollatur exces-
sus vel defectus suppleatur.

PROPOSITIO XVII. PROBLEMA VI.

*Invenire & vim centripetam & medii resistentiam, quâ corpus in
datâ spirali, datâ velocitatis lege, revolvi potest.*

Sit spiralis illa PQR . Ex
velocitate, quâ corpus per-
currit arcum quam minimum
 PQ , dabitur tempus, & ex al-
titudine TQ , quæ est ut vis
centripeta & quadratum tem-
poris, dabitur vis. Deinde ex
arearum, æqualibus tempo-
rum particulis confectarum
 PSQ & QSR , differentia



Coroll. 4. Medii densitas, si datur di-
stantia SP , est ut $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) OS}{OP}$; sin di-
stantia illa non datur ut $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) OS}{OP \times SP}$,

seu ob datum numerum $1 - \frac{1}{2}n$, ut $\frac{OS}{OP}$,
vel $\frac{OS}{OP \times SP}$.

Coroll. 5. Quoniam (per cor. 1. prop.
15.) mutato utcumque spiralis angulo, ita
ut

RSr, dabitur corporis retardatio, & ex retardatione inveniatur resistētia ac (^u) densitas medii.

LIBER
SECUND.
SECT. IV.
PROP.
XVIII.
PROB. V.

PROPOSITIO XVIII. PROBLEMA V.

Datâ lege vis centripetæ, invenire medii densitatem in locis singulis, quâ corpus datam spiralem describet.

Ex vi centripetâ inveniendâ est velocitas in locis singulis, deinde ex velocitatis retardatione quærendâ medii densitas; ut (^x) in propositione superiore.

Methodum vero tractandi hæc problemata aperui in hujus propositione decimâ, & lemmate secundo; & lectorem in hujusmodi perplexis disquisitionibus diutius detinere nolo. Addenda jam sunt aliqua de viribus corporum ad progrediendum, deque densitate & resistētiâ mediorum, in quibus motus hæctenus exponi & his affines peraguntur.

ut etiam evanescat, & spiralis cum radio conveniat, velocitas corporis in loco quovis P ea semper est quâcum corpus in medio non resistente eâdem vi centripetâ gyrrari potest in circulo ad eandem à centro distantiam SP (per Const. 1. Cor. 7. Prop. IV. lib. 1.) liquet (per cor. 5. prop. 15. & 152.) tempora descensus a puncto dato P ad centrum usquē S, fore etiam (in hyp. prop. 16.) ut spiraliū variatum longitudines; quod observavit Joannes Bernoullius in actis eruditorum Lipf. an. 1713. ubi hanc materiam eleganter tractat.

(u) * *Ac densitas medii.* Sit, exempli causâ, curva PQR spiralis Logarithmica & velocitas in loco quovis P ut $\frac{1}{SP^m}$, erit tempus quo describitur arcus PQ, ut $PQ \times SP^m$ (12); vis autem centripeta quæ (per cor. 4. Lem. X. lib. 1.) est ut Lineola TQ directæ & quadratum temporis inversè erit ut $\frac{TQ}{PQ^2 \times SP^{2m}}$ id est, (per Lem. 3. hujus) ut $\frac{1}{SP^{2m+1}}$.

Tem. 11.

Inventis tempore & velocitate, inveniatur (ut in not. ad prop. 16.) resistētia ut $\frac{(1-m)VQ}{SQ \times PQ \times SP^{2m}}$, sive ut $\frac{(1-m)OS}{OP \times SP^{2m+1}}$, & auferendo duplicatam velocitatis rationem $\frac{1}{SP^{2m}}$ erit densitas ut $\frac{(1-m)OS}{OP \times SP}$, sive ut $\frac{1}{SP}$.

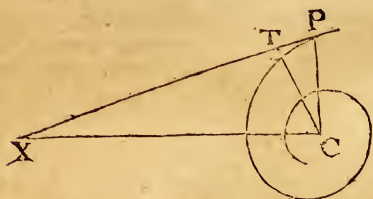
(x) * *Ut in propositione superiore.* Sit vis centripeta in P ut $\frac{1}{SP^{n+1}}$ & quoniam TQ est ut vis centripeta & quadratum temporis quo describitur arcus PQ, erit $TQ \times SP^{n+1}$, id est, (per Lem. 3.) $PQ^2 \times SP^n$ ut quadratum temporis, ideoque tempus ut $PQ \times SP^{\frac{1}{2}n}$, & corporis velocitas quâ arcum PQ illo tempore describit ut $\frac{1}{SP^{\frac{1}{2}n}}$ (11); determinatis autem tempore & velocitate, inveniatur resistētia & densitas ut in notâ superiore.

157.

X

P R O

tia & medii densitas. Est enim $g = \frac{vv}{R p}$
 $= \frac{v v d p}{p d y}$; unde habetur vis centripeta g ;
 datis autem vi centripetâ & celeritate,
 invenitur tum resistentia r , tum medii
 densitas k , ut supra (158).



161. Exemplum fit in spirali hyperbo-
 licâ cujus hæc est proprietas ut si per cen-
 trum C erigatur ad radium CP, perpen-
 dicularis CX tangenti PX per P ductâ
 occurrens in X sit subtangens illa CX
 constans. Velocitas sit ut tangens PX, &
 resistentia r ut densitas medii & quadra-
 tum velocitatis conjunctim, hoc est $r = \frac{k v^2}{b}$,

dicaturque CX, c , & idèd $PX = \sqrt{yy + cc}$,
 atque (per hyp.) $v = \frac{e \sqrt{yy + cc}}{c}$, & e ,
 quantitas data. Erit ob triangu-
 la CPT, XPC similia, $PX(\sqrt{yy + cc}) : CX$
 $(c) = PC(y) : CT(p)$, & idèd $p =$
 $\frac{c y}{\sqrt{yy + cc}}$, $dp = \frac{c^3 dy}{yy + cc^2}$, & $\sqrt{yy + cc}$

$= \frac{yy}{\sqrt{yy + cc}}$. Quare fiet (160) $g =$
 $\frac{v v d p}{p d y} = \frac{e^2}{y}$; id est, vis centripeta ut di-
 stantia PC reciproce. Quia verò $vv = \frac{ee}{cc}$

$\times (yy + cc)$ erit $v d v = \frac{e e y d y}{cc}$ &
 propterea pro corporis descensu $r =$
 $\frac{v d v \sqrt{yy + cc} - p p}{y d y} + \frac{g \sqrt{yy + cc}}{y}$
 $= \frac{e e y y}{cc \sqrt{yy + cc}} + \frac{e^2}{\sqrt{yy + cc}} = \frac{e^2 \times yy + cc}{cc \sqrt{yy + cc}}$

$= \frac{e^2}{c^2} \times \sqrt{yy + cc}$, adeoque resistentia
 ut tangens PX, seu ut velocitas. Cum
 igitur sit $r = k v^2 = \frac{k e^2}{cc} \times (yy + cc) =$
 $\frac{e^2}{cc} \times \sqrt{yy + cc}$, erit densitas medii $k =$

$\frac{1}{\sqrt{yy + cc}}$, seu reciproce ut tangens PX
 sive reciproce ut velocitas.

162. Coroll. 2. Datâ medii densita-
 te & concessis figurarum quadraturis, da-
 bitur vis centripeta & corporis velocitas.

Est enim (27. & 160.) $v d v + \frac{v v d p}{p}$
 $= -r d s = \frac{k v^m d s}{b}$ (158) & dividen-
 do per v^m , & multiplicando per p^{2-m} ,
 fit $p^{2-m} v^{1-m} d v + v^{2-m} p^{1-m} d p$
 $= \frac{-k p^{2-m} d s}{b}$, & sumptis utrinque fluen-

tibus habetur, $\frac{1}{2-m} \times p^{2-m} \times v^{2-m}$
 $= -S. \frac{k p^{2-m} d s}{b}$, idèdque $v^{2-m} = (m$
 $-2) \frac{S. k p^{2-m} d s}{b \times p^{2-m}}$. Quare si densitas

medii k , sit ut functio quævis distantie
 PC à centro C, inveniri poterit fluens
 S. $k p^{2-m} d s$ aut algebraice aut per figu-
 rarum quadraturas, & loco $d s$, scribi po-

test $\pm \frac{y d y}{\sqrt{yy + cc}}$ (26). Inventâ au-
 tem velocitate v , obtinetur vis centripe-
 ta g per æquationem $g = \frac{v v d p}{p d y} = \frac{v v y}{R p}$
 (160).

163. Cor. 3. Si in superiori corolla-
 rio sit $m=2$, id est, resistentia ut densi-
 tas & quadratum velocitatis conjunctim,
 erit $2-m=0$, & æquatio $p^{2-m} v^{1-m}$
 $d v + v^{2-m} p^{1-m} d p = -\frac{k p^{2-m} d s}{b}$,

in hanc mutabitur $\frac{d v}{v} + \frac{d p}{p} = -\frac{k d s}{b}$;
 unde sumptis fluentibus, habetur $L. v +$
 $L. p = -S. \frac{k d s}{b}$, & $L. v = -S. \frac{k d s}{b} - L. p$,
 ex quâ æquatione invenitur v , & hinc
 habetur g ut supra.

164. Cor. 4. Sit in Hypothesi coroll. 3. densitas medii k uniformis, velocitas corporis in loco dato $v=c$, & perpendicularum p in eodem loco $=q$ datæ, erit

$$L.v = -\frac{ks}{b} - L.p + Q, \text{ \& quia in loco } V, \text{ fit } s=0, v=c, p=q, \text{ erit } Q=L.c + L.q = L.cq. \text{ Et hinc } L.v = L.\frac{cq}{p} - \frac{ks}{b}.$$

$$\text{Ponatur } L.h=1, \text{ ut fit } L.v=L.\frac{cq}{p} - \frac{ks}{b} \times L.h = L.\frac{cq}{p} - \frac{ks}{b}. \text{ Unde deducitur}$$

$$v = \frac{cq}{p}, v v = \frac{c^2 q^2}{p^2}, \text{ \& hinc } g = \frac{v v d p}{p d y} = \frac{c^2 q^2 d p}{p^3 h \frac{2ks}{b} d y}.$$

165. Cor. 5. In his autem omnibus inveniri potest tempus per æquationem $dt = \frac{ds}{v}$, seu $t = S. \frac{ds}{v}$ (13).

166. Cor. 6. Datâ vi centripetâ & resistentiâ ac densitate medii, inveniri potest æquatio ad trajectoriam ZPV quam corpus projectile circâ centrum virium C describit. Sit, exempli gratiâ, medium uniforme, resistentia ut quadratum velocitatis & vis centripeta $= \frac{a}{y^n}$ & (164) erit

$$\frac{a}{y^n} = \frac{c^2 q^2 d p}{p^3 h \frac{2ks}{b} d y}, \text{ ideoque } h \frac{2ks}{b} = \frac{c^2 q^2 y^n d p}{a p^3 d y}.$$

$$\text{ \& } L.h \frac{2ks}{b} = \frac{2ks}{b} = \frac{c^2 q^2 y^n d p}{a p^3 d y}, \text{ capiantur utrinque fluxiones, factâ } d y \text{ constante, \& fiet (26)}$$

$$\frac{2ks}{b} \left(= \pm \frac{2ky dy}{b \sqrt{yy - pp}} \right) = \frac{n dy}{y} + \frac{d d p}{d p} - \frac{3 d p}{p} \left(\text{Notum supponimus (40) quantitatis cujuscvis Logarithmicæ } L.z \text{ fluxionem esse } \frac{dz}{z} \right).$$

$$\text{Hinc verò habetur } \frac{2ks}{b} = L.y + L.d p - 3 L.p - \frac{L.d y}{Q}, \text{ ubi}$$

$\frac{d y}{Q}$, est quantitas constans, ideoque fit

$$\frac{2ks}{b} = L.y^n + L.\frac{Q d p}{d y} - L.p^3 = L.\frac{Q y^n d p}{p^3 d y},$$

\& hinc $h \frac{2ks}{b} = \frac{Q y^n d p}{p^3 d y}$, æquatio ad trajectoriam.

167. Schol. Si curva VPZ fit sectio conica cujus umbilicus C axis major e semiaxis minor e , erit (276. lib. 1.) pro ellipsi $pp = \frac{eey}{c-y}$; pro hyperbolâ $pp =$

$\frac{eey}{c+y}$, \& pro parabolâ, si latus rectum axis $c+y$ dicatur $4e$, erit (per Lem. 14. lib. 1.) $pp = ey$. Unde facile est superioris problematis solutiones ad sectiones conicas transferre. Sit VPZ parabola, vis centripeta $g = \frac{a}{y^n}$, resistentia $r = \frac{kv^2}{b}$, \& quæ-

ratur tum corporis velocitas tum resistentia & medii densitas in loco quovis P . Quoniam $pp = ey$, erit $2 p d p = e d y$, $d p = \frac{e d y}{2 p}$, $\frac{p}{d p} = \frac{2 p p}{e d y} = \frac{2 y}{d y}$; unde fit

$$(158) v v = \frac{a p d y}{y^n d p} = \frac{2 a}{y^{n-1}}; \text{ Hinc verò habetur } v d v = \frac{(1-n) a d y}{y^n}, \text{ atque ideo}$$

$$\text{pro corporis descensu (158) } r = \frac{v d v \sqrt{yy - pp}}{y d y} + \frac{a \sqrt{yy - pp}}{y^{n+1}} = \frac{(2a - na) \sqrt{yy - ey}}{y^{n+1}};$$

$$\text{ \& pro ascensu } r = \frac{(na - 2a) \sqrt{yy - ey}}{y^{n+1}};$$

resistentia igitur est semper ut $\frac{PT}{PC^{n+1}}$, porò est (per hyp.) $r = \frac{kv^2}{b} = \frac{2ak}{by^{n+1}} = (2a - na) \frac{\sqrt{yy - ey}}{y^{n+1}}$, vel $= (na - 2a) \frac{\sqrt{yy - ey}}{y^{n+1}}$;

Quare erit medii densitas k , ut $\frac{\sqrt{yy - ey}}{y^2}$,

seu ut $\frac{PT}{PC^2}$. Et simili modo in ellipsi & hyperbolâ invenitur medii densitas ut $\frac{PT}{PC^2}$. At in circulo fit $PT=0$, ideoque medii densitas & resistentia nulla.

Eva.

SECTIO V.

LIBER
SECUND.
SECT. V.

De densitate & compressione fluidorum; deque hydrostaticâ. (†)

Definitio Fluidi.

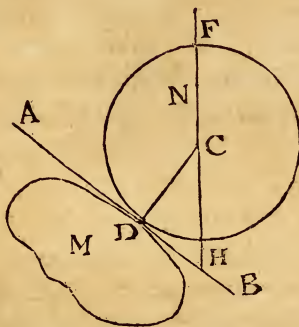
Fluidum est corpus omne, cujus partes cedunt vi cuicunque illatæ, & cedendo facile moventur inter se.

Evanescit quoque resistentia, si $n=2$, id est, si vis centripeta sit ut quadratum distantiae reciproce, quo casu sectiones conicæ, ut lib. 10. demonstratum est, in medio non resistente describuntur. Si n est numerus binario minor, sectiones conicæ per descensum describi possunt; per ascensum verò si n , binario major. Tandem ubi est $n=1$, hoc est, vis centripeta distantiae PC , reciproce proportionalis, velocitas in parabolâ sicut & in spirali Logarithmicâ uniformis est.

(†) 168. Hydrostatica est scientia pressurionum quas fluida vel ipsorum partes in se mutuò vel in corpora solida exercent.

169. Fluidum homogeneum dicitur, cujus densitas est uniformis, adeò ut nimirum æqualis materiæ quantitas sub voluminibus æqualibus ubique per totam fluidi massam contineatur, fluidum heterogeneum appellatur cujus densitas uniformis non est.

170. Gravitas specifica corporis est ratio ponderis ejusdem ad volumen; ita ut corpora ejusdem gravitatis specificæ dicantur quæ sub æqualibus voluminibus æquale pondus habent; specificè graviora vel leviora quæ sub æqualibus voluminibus majus vel minus pondus continet; Quare cum densitas sit ratio massæ ad volumen corporis (2. lib. 1.) ubi pondera sunt ut massæ, gravitates specificæ sunt ut densitates.



171. Lemma. Pressiones quas corpora quævis in se mutuò exercent, sunt juxta directiones communi plano contingenti perpendicularares, & per punctum contingentiæ eorundem corporum transeunt.

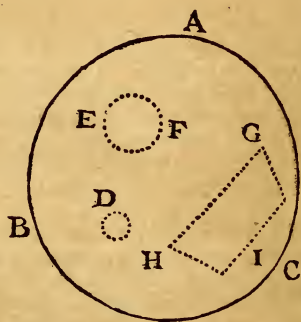
171.

Corpus N vi quâlibet secundum directionem FC urgeatur, tangaturque in D à corpore M; producaturs FC ut plano AB quod utrumque corpus contingit in D occurrat in H, ductâ per D rectâ DC ad planum AB perpendiculari, vis quâ corpus N urgetur, exponatur per lineam CH, & hæc (per leg. mot. cor. 2.) resolvi poterit in vires æquipollentes CD & DH. Sed corpus M minimè premitur vi DH secundum directionem plani contactûs agente; quare solâ vi CD ad planum AB normali & per punctum contactûs D transeunte premitur. Q. E. D.

PROPOSITIO XIX. THEOREMA XIV.

Fluidi homogenei & immoti, quod in vase quocunque immoto claudatur & undique comprimitur, partes omnes (sepositâ condensationis, gravitatis, & virium omnium centripetarum consideratione) æqualiter premuntur undique, & sine omni motu à pressione illâ orto permanent in locis suis.

Cas. 1. In vase sphærico *ABC* claudatur & uniformiter comprimatur fluidum undique: dico quod ejusdem pars nulla ex illâ pressione movebitur. Nam si pars aliqua *D* moveatur, necesse est ut omnes hujusmodi partes ad eandem à centro distantiam undique consistentes, simili motu simul moveantur; atque hoc ideo quia similis & æqualis est omnium pressio, & motus omnis exclusus supponitur, nisi qui à pressione illâ oriatur. Atqui non possunt omnes ad centrum propius accedere, nisi fluidum ad centrum condensetur; contra hypothesin. Non possunt longius ab eo recedere, nisi fluidum ad circumferentiam condensetur; etiam contra hypothesin. Non possunt servatâ suâ à centro distantia moveri in plagam quamcunque, quia pari ratione movebuntur in plagam contrariam; in plagas autem contrarias non potest pars eadem, eodem tempore, moveri. Ergo fluidi pars nulla de loco suo movebitur. *Q. E. D.*



Cas. 2. Dico jam, quod fluidi hujus partes omnes sphærice æqualiter premuntur undique. Sit enim *EF* pars sphærica fluidi, & si hæc undique non premitur æqualiter, augeatur pressio minor, usque dum ipsa undique permatur æqualiter; & partes ejus, per casum primum, permaneant in locis suis. Sed ante auctam pressionem permaneant in locis suis, per casum eundem primum, & additione pressionis novæ movebuntur de locis suis, per

per definitionem fluidi. Quæ duo repugnant. Ergo falsò dicebatur quod sphaera EF non undique premebatur æqualiter.

Q. E. D.

Cas. 3. Dico præterea quod diversarum partium sphaerarum æqualis sit pressio. Nam partes sphaericæ contiguæ se mutuo premunt æqualiter in puncto contactus, per motus legem III. Sed &, per casum secundum, undique premuntur eadem vi. Partes igitur duæ quævis sphaericæ non contiguæ, (^a) quia pars sphaerica intermedia tangere potest utramque, prementur eadem vi. *Q. E. D.*

Cas. 4. Dico jam quod fluidi partes omnes ubique premuntur æqualiter. Nam partes duæ quævis tangi possunt à partibus sphaericis in punctis quibuscunque, & ibi partes illas sphaericas æqualiter premunt, per casum 3. & vicissim ab illis æqualiter premuntur, per motus legem tertiam. *Q. E. D.*

Cas. 5. Cum igitur fluidi pars quælibet GHI in fluido reliquo tanquam in vase claudatur, & undique prematur æqualiter, partes autem ejus se mutuo æqualiter premant & quiescant inter se; manifestum est quod fluidi cujuscunque GHI , quod undique premitur æqualiter, partes omnes se mutuo premunt æqualiter, & quiescunt inter se. *Q. E. D.*

Cas. 6. Igitur si fluidum illud in vase non rigido claudatur, & undique non prematur æqualiter; cedit idem pressioni fortiori, per definitionem fluiditatis.

Cas. 7. Ideoque in vase rigido fluidum non sustinebit pressionem fortiorem ex uno latere quàm ex alio, sed eidem cedit, idque in momento temporis, quia latus vasis rigidum non persequitur liquorem cedentem. Cedendo autem urgebit latus oppositum, & sic pressio undique ad æqualitatem verget. Et quoniam fluidum, quam primum à parte magis pressâ recedere conatur, inhibetur per resistantiam vasis ad latus oppositum; redu-

L I B E R
S E C U N D U S .
S E C T . V .
P R O P .
X I X .
T H E O R .
X I V .

(a) * Quia pars sphaerica intermedia tangere potest utramque. Nam pars illa intermedia duas alias partes sphaericas in

punctis contactus premet atque ab illis premetur æqualiter, (ex dem.).

DE MOTU
CORPO-
RUM.

reducetur pressio undique ad æqualitatem, in momento tem-
poris, sine motu locali: & subinde partes fluidi, per casum
quintum, se mutuò prement æqualiter, & quiescent inter se.
Q. E. D.

Corol. Unde nec motus partium fluidi inter se, per pressio-
nem fluido ubivis in externâ superficie illatam, mutari possunt,
nisi quâtenus aut figura superficiiei alicubi mutatur, aut omnes
fluidi partes intensius vel remissius sese premendo difficilius vel
facilius labuntur inter se.

PROPOSITIO XX. THEOREMA XV.

*Si (b) fluidi sphaerici, & in æqualibus à centro distantis homogenei,
fundo sphaerico concentrico incumbentis partes singulæ versus cen-
trum totius gravitent; sustinet fundum pondus cylindri, cujus
basis æqualis est superficiiei fundi, & altitudo eadem quæ flui-
di incumbentis.*

Sit *DHM* superficies fundi,
& *AEI* superficies superior
fluidi. Superficiebus sphæri-
cis innumeris *BFK*, *CG L*
distinguatür fluidum in orbes
concentricos æqualiter crassos;
& concipe vim gravitatis age-
re solummodo in superficiem
superiorem orbis cujusque, &
æquales esse actiones in æqua-
les partes superficieum om-
nium. Premitur ergo superfi-
cies suprema *AE* vi simplici



gravitatis propriæ, quâ & om-
nes

(b) 172. *Si fluidi sphaerici &c.* Flui-
di quiescentis superficies ad gravitatis di-
rectionem perpendicularis est ubique, &
ideo si vis gravitatis ad centrum unum di-
rigatur, sphaerica est. Si enim superficiiei
fluidi pars aliqua ad gravitatis directio-

nem inclinata sit, resolvatur vis grava-
tis in duas vires quarum una directionem
habeat superficiiei fluidi perpendicularem,
altera parallelam; & (ex definitione) flui-
dum secundum hanc directionem move-
bitur, contra hyp. Erit igitur pars quæ-
libet

nes orbis supremi partes & superficies secunda BFK (per prop. XIX.) pro (c) mensurâ suâ æqualiter premuntur. Premitur præterea superficies secunda BFK vi propriæ gravitatis, quæ addita vi priori facit pressionem duplam. Hæc pressione, pro mensurâ suâ, & insuper vi propriæ gravitatis, id est, pressione triplâ urgetur superficies tertia CGL . Et similiter pressione quadruplâ urgetur superficies quarta, quintuplâ quintâ, & sic deinceps. Pressio igitur quâ superficies unaquæque urgetur, non est ut quantitas solida fluidi incumbentis, sed ut numerus orbium ad usque summam fluidi; & æquatur gravitati orbis infimi multiplicatæ per numerum orbium: hoc est, gravitati solidi cujus ultima ratio ad cylindrum præfinitum (si modo orbium augeatur numerus & minuatur crassitudo in infinitum, sic ut actio gravitatis à superficie infimâ ad supremam continua redatur) fiet ratio æqualitatis. Sustinet ergo superficies infima pondus cylindri præfiniti. *Q. E. D.* (d) Et simili argumentatione patet propositio, ubi gravitas decrescit in ratione quâvis assignatâ distantie à centro, ut & ubi fluidum sursum rarius est, deorsum densius. *Q. E. D.*

Corol. 1. Igitur fundum non urgetur à toto fluidi incumbentis pondere, sed eam solummodo ponderis partem sustinet quæ in propositione describitur; pondere reliquo à fluidi figurâ fornicatâ sustentato.

Co.

libet superficiei ad gravitatis directionem perpendicularis: & quoniam nulla est alia superficies, præter sphericam, quæ hanc habeat proprietatem, ut lineæ omnes ipsi perpendiculares ad centrum unum concurrant, superficies illa fluidi spherica erit. *Q. E. D.*

(c) * Pro mensurâ suâ æqualiter premuntur. Singulæ, nimirum, superficiei secundæ partes, semotâ partium illarum propriâ gravitate, æque premuntur ac partes æquales superficiei supremæ; quod per Prop. XIX. manifestum sit, si spatium quod illas superficies continet tanquam vas aliquod consideretur quod fluidum æqualiter

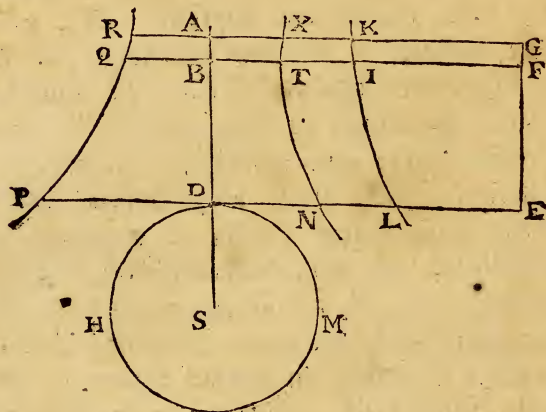
undique compressum complectitur.

(d) * Et simili argumentatione &c. Patet ut in superiori demonstratione, quod pondus partium omnium æqualium D , C , B , A in totâ rectâ DA existentium sustineatur à parte D correspondente fundi spherici DHM . Hoc igitur fundum sustinet pondus cylindri, cujus basis æqualis est superficiei fundi, & altitudo eadem quæ fluidi incumbentis DA ; modo tamen in locis à fundo spherico DHM & à basi planâ cylindri æquidistantibus, eadem servetur fluidi densitas, eademque vis gravitatis quæ in basim cylindri perpendiculariter tendat ubique.

Y

DE MOTU
CORPORUM.

Corol. 2. In æqualibus autem à centro distantis eadem semper est pressiois quantitas, sive (e) superficies pressa sit hori-



173. Designet DAGE prædictum cylindrum, cujus basis DE æqualis sit fundo sphærico DHM. Per punctum D, & per puncta B & A infinite propinqua ductæ sint rectæ DE, BF & AG perpendicularæ ad AS; in illis perpendicularibus capiantur DL, BI, AK densitatibus fluidi & DN, BT, AX viribus gravitatis acceleratricibus in locis D, B, A proportionales, sintque curvæ LIK & NTX loca punctorum L, I, K, & N, T, X. Producat KA in R, ut sit semper AR rectangulo AX×AK proportionalis, & RQP curva quam punctum R perpetuo tangit: & pressio fluidi in fundum sphæricum DHM erit ut fundum DHM & area DARP conjunctim. Nam pressio fluidi cylindro BAGF contenti in basim DE est ut quantitas materiæ in vim gravitatis singularum particularum ducta (per definit. VIII. lib. 1.). Quantitas materiæ cylindro BAGF contenta est ut cylindrus BAGF & densitas conjunctim, (2. lib. 1.), id est, ut basis cylindri DE & rectangulum AB×AK. Quare pressio fluidi cylindro BAGF contenti est ut basis DE & solidum AB×AK×AX, seu ut basis DE & rectangulum AB×AR conjunctim. Dividatur tota fluidi altitudo DA in parte innumeras ut AB₁ &

erit pressio fluidi totius in basim cylindri DE vel in fundum sphæricum DHM, ut basis DE vel fundum DHM & area DARP conjunctim. Q. E. D.

Si vis acceleratrix gravitatis constans sit, curva XTN in rectam lineam mutabitur axi AD parallelam, eritque proinde pressio fluidi in fundum DHM, ut fundum hoc & area DAKL conjunctim; in hac enim hypothesi, ob datam AK, area DARP proportionalis est area DAKL.

Si vis gravitatis & densitas fluidi constantes sint, curvæ XIN, KIL & KQP in rectas lineas axi AD parallelas migrant; & ideo pressio fluidi in fundum sphæricum DHM, vel in basim cylindri DE, est ut fundum illud DHM, vel basis DE, & altitudo fluidi AD conjunctim. Si vero conferantur liquores in se homogenei, sed diversæ inter se densitatis, pressiones erunt in ratione compositâ basium, altitudinum & densitatum, modo gravitas acceleratrix constans, sit in utroque liquore æqualis; nam si inæqualis esset, pressiones forent in ratione compositâ basium, altitudinum, densitatum & virium gravitatis.

(e) * Sive superficies pressa sit horizontali &c. * Sumatur quævis particula inter duos orbes concentricos BFK, CGL, illa

zonti parallela vel perpendicularis vel obliqua; sive (f) fluidum, à superficie pressa fursum continuatum, surgat perpendiculariter secundum lineam rectam, vel serpit obliquè per tortas cavitates & canales, easque regulares vel maximè irregulares, amplas vel angustissimas. Hisce circumstantiis pressionem nil mutari colligitur; applicando demonstrationem theorematism hujus ad casus singulos fluidorum.

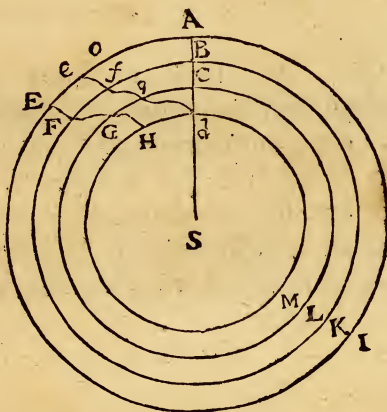
Corol. 3. Eadem demonstratione colligitur etiam (per prop. XIX.) quod fluidi gravis partes nullum, ex pressione ponderis incumbentis, acquirunt motum inter se; si modo excludatur motus qui ex condensatione oriatur.

Corol. 4. Et. propterea si aliud ejusdem gravitatis specificæ cor-

illa particula per casum 5. Prop. XIX. undique æqualiter premitur, ergo per motus Leg. III. undique æqualiter premit, substituat itaque loco particule cujusvis hanc contingentis superficies quævis, sive horizontali, sive perpendiculari, sive obliqua, æqualis erit in eam pressionis quantitas: Ergo in æqualibus à centro distantis &c.

(f) * Sive fluidum à superficie pressa &c. Si fluidum vase utlibet irregulari EFGH d g f e contineatur, vasis fundum Hd sustinebit pondus cylindri, cujus basis æqualis est superfici ei fundi Hd, & altitudo DA eadem quæ fluidi in vase contenti. Iisdem enim positis, quæ in demonstratione propositionis hujus, premitur superficies suprema Ee vi simplici gravitatis propriæ, quæ & superficies secunda Ff pro mensura sua æqualiter premitur. Premitur præterea superficies secunda Ff vi propriæ gravitatis, quæ addenda est vi priori. Hæc pressione, pro mensurâ suâ, & insuper vi propriæ gravitatis, urgetur superficies tertia Gg; & sic deinceps. Quare patet, ut supra, pressionem quam superficies infima Hd subit, æqualem esse ponderi cylindri cujus est altitudo DA & basis fundo Hd æqualis.

Manente igitur tum basi Hd, tum fluidi altitudine perpendiculari DA, manet fluidi in basim pressio, utcumque mutetur vasis fluidum continentis figura. Atque hinc in vasis communicantibus æqui-



librium est, ubi perpendiculares fluidi altitudines supra fundum commune in utroque vase æquantur, dummodo in paribus à centro virium gravitatis S distantis tam fluidi densitas quam vis gravitatis servetur eadem. Nam si, manente vi gravitatis acceleratrice, conferantur fluida in se homogenea, sed diversæ inter se densitatis, erit in vasis communicantibus æquilibrium, ubi fluidorum in utroque vase altitudines perpendiculares erunt in ratione densitatum reciproca, quia in eo casu fluidorum in basim communem, pressionem æquales sunt (173).

DE MOTU
CORPO-
RUM.

corpus, quod sit condensationis expers, submergatur in hoc fluido, id ex pressione ponderis incumbentis nullum acquireret motum: non descendet, non ascendet, non cogetur figuram suam mutare. Si sphaericum est manebit sphaericum, non obstante pressione; si quadratum est manebit quadratum: idque sive molle sit, sive fluidissimum; sive fluido liberè innatet, sive fundo incumbat. Habet enim fluidi pars quælibet internam rationem corporis submersi, & par est ratio omnium ejusdem magnitudinis, figuræ & gravitatis specificæ submersorum corporum. Si corpus submersum servato pondere liqueceret & indueret formam fluidi; hoc, si prius ascenderet vel descenderet vel ex pressione figuram novam indueret, etiam nunc ascenderet vel descenderet vel figuram novam induere cogeretur: id adeo quia gravitas ejus cæteræque motuum causæ permanent. Atqui (per cas. 5. prop. XIX.) jam quiesceret & figuram retineret. Ergo & prius.

Corol. 5. Proinde corpus quod specificè gravius est quam fluidum sibi contiguum subsidebit, & quod specificè levius est ascendet, motumque & figuræ mutationem consequetur, quantum excessus illè vel defectus gravitatis efficere possit. Namque excessus ille vel defectus rationem habet impulsus, quo corpus, aliàs in æquilibrio cum fluidi partibus constitutum, urgetur; & comparari potest cum excessu vel defectu ponderis in lance alterutrâ libræ.

Corol. 6. Corporum igitur in fluidis constitutorum duplex est gravitas altera vera & absoluta, altera apparens, vulgaris & comparativa. Gravitas absoluta est vis tota quâ corpus deorsum tendit: relativa & vulgaris est excessus gravitatis quo corpus magis tendit deorsum quam fluidum ambiens. Prioris generis gravitate partes fluidorum & corporum omnium gravitant in locis suis: ideoque conjunctis ponderibus componunt pondus totius. Nam totum omne grave est, ut in vasis liquorum plenis experiri licet; & pondus totius æquale est ponderibus omnium partium, ideoque ex iisdem componitur. Alterius generis gravitate corpora non gravitant in locis suis, id est, inter

se.

se collata non prægravant, sed mutuos ad descendendum conatus impediencia permanent in locis suis, perinde ac si gravia non essent. Quæ in aëre sunt & non prægravant, vulgus gravia non judicat. Quæ prægravant vulgus gravia judicat, quatenus aëris pondere non sustinentur. Pondera vulgi nihil aliud sunt quam excessus verorum ponderum supra pondus aëris. Unde & vulgo dicuntur levia, quæ sunt minus gravia, aërique prægravanti cedendo superiora petunt. Comparativè levia sunt, non verè, quia descendunt in vacuo. Sic & in aquâ corpora, quæ ob majorem vel minorem gravitatem descendunt vel ascendunt, sunt comparativè & apparenter gravia vel levia, & eorum gravitas vel levitas comparativa & apparens est excessus vel defectus quo vera eorum gravitas vel superat gravitatem aquæ vel ab eâ superatur. Quæ verò nec prægravando descendunt, nec prægravanti cedendo ascendunt, etiamsi veris suis ponderibus adaugeant pondus totius, comparativè tamen & in sensu vulgi non gravitant in aquâ. Nam similis est horum casuum demonstratio.

Corol. 7. Quæ de gravitate demonstrantur, obtinent in aliis quibuscunque viribus centripetis.

Corol. 8. Proinde si medium, in quo corpus aliquod movetur, urgeatur vel à gravitate propriâ, vel ab aliâ quâcunque vi centripetâ, & corpus ab eadem vi urgeatur fortius; differentia virium est vis illa motrix, quam in præcedentibus propositionibus ut vim centripetam consideravimus. Sin corpus à vi illâ urgeatur levius, differentia virium pro vi centrifugâ haberi debet.

Corol. 9. Cum autem fluida premendo corpora inclusa non mutant eorum figuras externas, patet insuper (per corollarium prop. XIX) quod non mutabunt situm partium internarum inter se: proindeque, si animalia immergantur, & sensatio omnis à motu partium oriatur; nec lædent corpora immersa, nec sensationem ullam excitabunt, nisi quatenus hæc corpora à compressione condensari possunt. Et par est ratio cujuscunque corporum systematis fluido comprimente circumdati. Systematis

partes omnes iisdem agitabuntur motibus; ac si in vacuo constituerentur, ac solam retinerent gravitatem suam comparativam, nisi quatenus fluidum vel motibus earum nonnihil resistat, vel ad eandem compressione conglutinandas requiratur.

PROPOSITIO XXI. THEOREMA XVI.

Sit fluidi cujusdam densitas compressioni proportionalis, & partes ejus à vi centripetâ distantis suis à centro reciprocè proportionali deorsum trahantur: dico quod, si distantie illæ sumantur continuè proportionales, densitates fluidi in iisdem distantis erunt etiam continuè proportionales.

Designet ATV fundum sphaericum cui fluidum incumbit, S centrum, SA, SB, SC, SD, SE, SF , &c. distantias continuè proportionales. Erigantur perpendiculara AH, BI, CK, DL, EM, FN , &c. quæ sint ut densitates medii in locis A, B, C, D, E, F ; & (g) specificæ gravitates in iisdem locis erunt ut $\frac{AH}{AS}, \frac{BI}{BS}, \frac{CK}{CS}$, &c. vel, (h) quod perinde est, ut $\frac{AH}{AB}, \frac{BI}{BC}, \frac{CK}{CD}$, &c. Finge primum has gravitates uniformiter continuari ab A ad B , à B ad C , à C ad D , &c. factis per gradus decrementis in punctis B, C, D , &c. (i) Et hæc gra-

(g.) 174. Et specificæ gravitates &c. Fluidi enim cujus singulæ particulæ vi gravitatis urgentur gravitas specificæ est ut densitas & vis gravitatis acceleratrix conjunctim. Est enim gravitas specificæ ut pondus directe & volumen inverse (170); Sed pondus (per defin. VIII. lib. 1.) est ut quantitas materiæ & vis gravitatis acceleratrix conjunctim; quantitas verò materiæ (2. lib. 1.) est ut densitas & volumen conjunctim. Quare, conjunctis his rationibus, gravitas specificæ est ut densitas & vis gravitatis acceleratrix conjunctim. Q. E. D.

(h) * Vel, quod perinde est, ut &c. Cum enim (per hyp.) distantie $SA, SB,$

SC, SD &c. sint continuè proportionales, earum differentie AB, BC, CD &c. ipsis proportionales erunt.

(i) * Et hæc gravitates ductæ &c. Nam si pondus quod fundum sphaericum ATV sustinet, exponatur per cylindrum cujus basis æqualis sit superficiæ ATV & altitudo eadem quæ fluidi incumbētis, volumen fluidi cylindrici pro altitudine AB erit $ATV \times AB$, ideoque ob datam superficiem ATV , erit volumen illud ut AB , multiplicetur illud per gravitatem specificam & factum erit ut pondus seu pressio; quare eum (ex demonst.)

gravitas specificæ sit ut $\frac{AH}{AB}$, pressio fluidi

gravitates ductæ in altitudines AB , BC , CD , &c. conficiunt pressiones AH , BI , CK , &c. quibus fundum ATV (juxta theorema xv.) urgetur. Sustinet ergo particula A pressiones omnes AH , BI , CK , DL , ^(k) pergendo in infinitum; & particula B pressiones omnes præter primam AH ; & particula C omnes præter duas primas AH , BI ; & sic deinceps: ideoque particulæ primæ A densitas AH , est ad particulæ secundæ B densitatem BI ut summa omnium $AH + BI + CK + DL$, in infinitum, ad summam omnium $BI + CK + DL$, &c. Et BI densitas secundæ B est ad CK densitatem tertiæ C , ut summa omnium $BI + CK + DL$, &c. ad summam omnium $CK + DL$, &c. Sunt igitur summæ illæ differentiis suis AH , BI , CK , &c. proportionales, atque ideo continuè proportionales (per hujus lem. 1.) proindeque differentiæ AH , BI , CK , &c. summis proportionales, sunt etiam continuè proportionales. Quare cum densitates in locis A , B , C , &c. sint ut AH , BI , CK , &c. erunt etiam hæ continuè proportionales. Pergatur per saltum, & ex æquo in distantis SA , SC , SE continuè proportionalibus, erunt densitates AH , CK , EM continuè proportionales. Et eodem argumento, in distantis quibuscumque continuè proportionalibus SA , SD , SG , densitates AH , DL , GO erunt continuè proportionales. Cocant jam puncta A , B , C , D , E , &c. eo ut progressio gravitatum specificarum à fundo A ad summitatem fluidi continua reddatur, & in distantis quibuscumque continuè proportionalibus SA , SD , SG , densitates AH , DL , GO , semper existentes continuè proportionales, manebunt etiamnum continuè proportionales. *Q. E. D.*



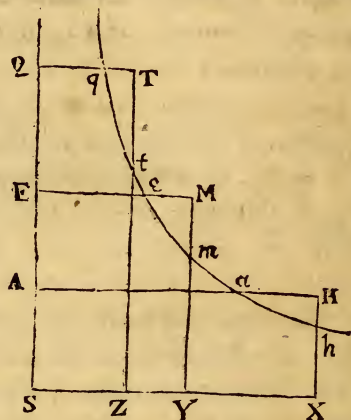
Co- di cylindrici, cujus est altitudo AB , erit ut AH ; & ita de cæteris.

(k) 175. * Pergendo in infinitum. Quoniam enim (per hyp.) densitas compressioni proportionalis est, ubi compres-

sio nulla evadit, evanescit quoque densitas, seu, fluidum fit infinite raram, ac proinde in infinitum expanditur; cum ratio voluminis ad materiæ quantitatem infinita evadat (2. lib. 1.).

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Corol. Hinc si detur densitas fluidi in duobus locis, puta A & E , colligi potest ejus densitas in alio quovis loco Q . Centro S , asymptotis rectangulis SQ , SX describatur hyperbola secans perpendiculara AH , EM , QT in a , e , q , ut & perpendiculara HX , MY , TZ , ad asymptoton SX demissa, in h , m & t . Fiat area $YmtZ$ ad aream datam $YmhX$ ut area data $EeqQ$ ad aream datam $EeaA$; & linea Zt producta abscindet lineam QT densitati proportionalem. Namque si lineæ SA , SE , SQ sunt continuè proportionales, ⁽¹⁾ erunt areæ $EeqQ$, $EeaA$ æquales, & inde areæ his proportionales $YmtZ$, $XhmY$ etiam æquales, & lineæ SX , SY , SZ , id est, AH , EM , QT ⁽ⁿ⁾ continuè proportionales, ut oportet. Et si lineæ SA , SE , SQ obtinent alium quemvis ordinem in serie continuè proportionalium, lineæ AH , EM , QT , ob proportionales areas hyperbolicas, ⁽ⁿ⁾ obtinebunt eundem ordinem in aliâ serie quantitatum continuè proportionalium.



P R O.

(1) * Erunt areæ $EeqQ$, $EeaA$ æquales, per not. 379. lib. 1.

(m) * Continue proportionales, (379. lib. 1.)

(n) * Obtinebunt eundem ordinem &c. * Etenim areæ Hyperbolicæ $EeaA$, $QqaA$ sunt Logarithmi linearum SE , SQ , & pariter areæ $YmtZ$, $XhtZ$ sunt Logarithmi linearum SY , SX , (379, 389, lib. 1.) sed cum areæ $YmtZ$, $XhtZ$ sint per constructionem proportionales

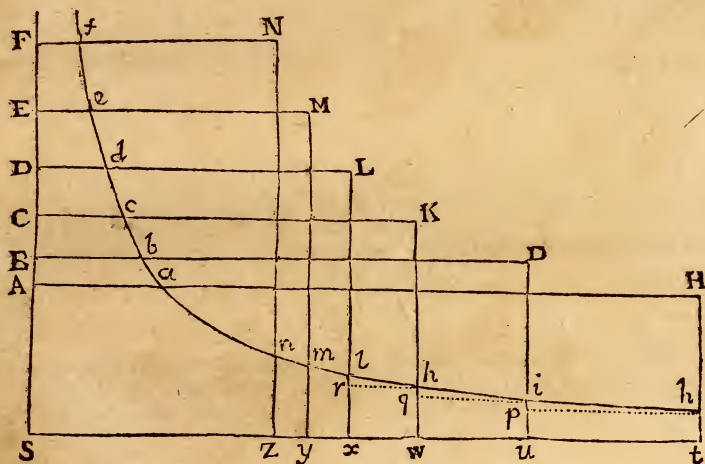
areis $EeaA$, $QqaA$, illæ areæ $YmtZ$, $XhtZ$ per Doctrinam Logarithmorum (n. 38) poterunt esse Logarithmi linearum SE , SQ ; cum ergo eadem quantitates possint esse Logarithmi tam quantitatum SE , SQ , quam quantitatum SY , SX oportet ut istæ quantitates SE , SY & SQ , SX correspondentia loca occupent in Progressionibus Geometricis ad quas pertinent.

PROPOSITIO XXII. THEOREMA XVII.

LIBER
SECUND.
SECT. V.
PROP.
XXII.
THEOR.
XVII.

Sit fluidi cujusdam densitas compressioni proportionalis, & partes ejus à gravitate quadratis distantiarum suarum à centro reciproce proportionali deorsum trahantur: dico quod, (o) si distantia sumantur in progressionem musicâ, densitates fluidi in his distantiiis erunt in progressionem geometricâ.

Designet S centrum, & SA, SB, SC, SD, SE distantias in progressionem geometricâ. Erigantur perpendiculara $AH, BI,$



$CK, \&c.$ quæ sint ut fluidi densitates in locis $A, B, C, D, E,$

(o) * Quod si distantia sumantur in progressionem musicâ, aut, quod idem est, si tales sumantur distantia ut earum reciproca sint in progressionem arithmeticâ.

* Scilicet tres quantitates dicuntur esse in continuâ proportionem Musicâ sive Harmonicâ si prima sit ad tertiam ut differentia primæ & secundæ ad differentiam secundæ & tertiæ. Et si sit series plurium quantitatum talium ut terminus quivis sit ad subsequenterem, ut differentia prioris à termino intermedio, ad differentiam hu-

jus intermedii à posteriore termino, ea series dicitur Progressio Musica.

Cor. 1. In progressionem Musicâ factum duorum priorum terminorum est ad factum duorum quorumvis immediatè sibi succedentium ut differentia inter duos primos terminos ad differentiam inter hos ultimos. Nam sumto termini progressionis Musicæ $A, B, C, D, E, F \&c.$ & differentia inter singulos $M, N, P, Q, R \&c.$ erit per definitionem hujus progressionis

175.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

E , &c. & ipsius gravitates (P) specificæ in iisdem locis erunt
 $\frac{AH}{SAq}$, $\frac{BI}{SBq}$, $\frac{CK}{SCq}$, &c. Finge has gravitates uniformiter con-
 tinuari, primam ab A ad B , secundam à B ad C , tertiam à

$$A : C = M : N$$

$$B : D = N : P$$

$$C : E = P : Q$$

$$D : F = Q : R, \text{ unde ex com-}$$

positione rationum patet quod est

$$A \times B : E \times F = M : R.$$

Cor. 2. Differentia inter duos primos terminos est ad differentiam inter duos quosvis alios, ut secundus terminus, toties multatus differentia sua à primo quot sunt termini inter primum & ultimum, ad eum ultimum.

Nam (iisdem litteris adhibitis quæ in superiore Corollario) cum ex naturâ progr. sit $A : C = M : N$, sitque $A = B - M$, est $B - M : C = M : N$, ergo in hoc casu, differentia M inter duos primos terminos A & B est ad differentiam N inter B & C ut secundus terminus B semel multatus differentia sua à primo, cum sit unicus terminus inter primum A & ultimum C , ad eum ultimum C .

Cum ergo sit $B - M : C = M : N$, vicissim $B - M : M = C : N$, & dividendo $B - 2M : M = C - N : N$, cumque sit $C - N = B$, est $B - 2M : M = B : N$, sed, per defin. progress. est $B : N = D : P$ ergo $B - 2M : M = D : P$ & vicissim $B - 2M : D = M : P$, sunt verò duo termini inter A & D unde rursus in hoc casu constat Corollarii veritas.

Item cum sit $B - 2M : D = M : P$ & vicissim $B - 2M : M = D : P$, erit dividendo $B - 3M : M = D - P : P$, cumque sit $D - P = C$ erit $B - 3M : M = C : P$ cumque per defin. progr. sit $C : P = E : Q$ erit $B - 3M : M = E : Q$ & vicissim $B - 3M : E = M : Q$, sunt verò inter A & E tres termini: Cumque eadem recurrit semper demonstratio si numerus terminorum progressionis inter primum & ultimum sit n , si secundus terminus dicatur B , differentia à primo M , ultimus terminus sit F , differentia à præcedente R erit, $M : R = B - nM : F$. Q. E. Dem.

Cor. 3. In Progressione Musicâ secundus terminus toties multatus suâ differentia à primo quot sunt termini inter eum & ultimum est ad ultimum ut factum duorum primorum terminorum progressionis ad factum duorum ultimum.

Liquet utique ex collatione duorum præcedentium Corollariorum; unde est semper $B - nM : F = A \times B : E \times F$.

Theor. I. Quilibet terminus progressionis Musicæ est æqualis facto duorum primorum terminorum diviso per secundum terminum toties multatum differentia sua à primo quot sunt termini à primo ad eum ultimum terminum.

Primus terminus est $\frac{A \times B}{B}$, secundus terminus $\frac{A \times B}{A}$ sed $A = B - M$ ergo 2^{us},

terminus est $\frac{A \times B}{B - M}$. Pro reliquis termi-

nis habetur semper per Coroll. 3. $B - nM : F = A \times B : E \times F$ divisus ergo Consequentibus per F , erit $B - nM : 1 = A \times B : E$

unde est $E = \frac{A \times B}{B - nM}$ sed cum n designa-

ret numerum terminorum inter A & F hic exprimit numerum terminorum a primo ad E hoc ultimo annumerato, unde patet Theor. veritas.

Theor. II. Termini omnes progressionis Musicæ sunt inter se sicut quantitates quarum reciproca constituunt progressionem Arithmeticam.

Nam per Theor. prius termini $A : B : C : D : E$ &c. prog. Musicæ sunt $\frac{A \times B}{B}$,

$\frac{A \times B}{B - M}$, $\frac{A \times B}{B - 2M}$, $\frac{A \times B}{B - 3M}$, &c. $\frac{A \times B}{B - nM}$.

Divisus itaque omnibus per $A \times B$ sunt ut

$\frac{1}{B}$, $\frac{1}{B - M}$, $\frac{1}{B - 2M}$, $\frac{1}{B - 3M}$, $\frac{1}{B - nM}$.

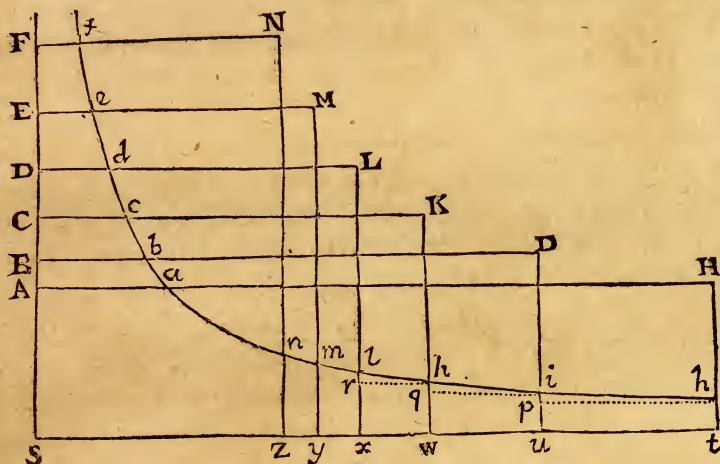
Sed hæc sunt reciproca quantitates B , $B - M$, $B - 2M$, $B - 3M$, $B - nM$ quæ sunt in progressionem arithmeticâ; Ergo &c.

Scholium, Progressio musica potest esse decrescens & omnia ut prius procedent, mutatis signis negativis in positiva.

(P) * Gravitates specificæ in iisdem locis erunt &c. (174).

C ad D &c. Et hæ ductæ in altitudines $AB, BC, CD, DE, \&c.$ vel, quod perinde est, in distantias $SA, SB, SC, \&c.$ altitudinibus illis proportionales, (q) conficiantur exponentes pressionum $\frac{AH}{SA}, \frac{BI}{SB}, \frac{CK}{SC}, \&c.$ Quare cum densitates sint ut harum pressionum summæ, differentiæ densitatum $AH - BI, BI - CK, \&c.$ erunt ut summarum differentiæ $\frac{AH}{SA}, \frac{BI}{SB}, \frac{CK}{SC}, \&c.$ Centro S , asymptotis SA, Sx describatur

LIBER
SECUND.
SECT. V.
PROP.
XXII.
THEOR.
XVII.



hyperbola quævis, quæ fecit perpendiculara $AH, BI, CK, \&c.$ in $a, b, c, \&c.$ ut & perpendiculara ad asymptoton Sx demissa Ht, Iu, Kw in $h, i, k, \&c.$ densitatum differentiæ $tu, uw, \&c.$ erunt ut $\frac{AH}{SA}, \frac{BI}{SB}, \&c.$ Et rectangula $tu \times th, uw$

$\times ui, \&c.$ seu $tp, uq, \&c.$ ut $\frac{AH \times th}{SA}, \frac{BI \times ui}{SB}, \&c.$ id est,

(q) * Conficiantur exponentes pressionum, seu quantitates pressionibus proportionales, &c. Quod patet ut in demonstratione prop. XXI.

les, &c. Quod patet ut in demonstratione prop. XXI.

est, ut Aa , Bb , &c. Est enim, ^(r) ex naturâ hyperbolæ, SA ad AH vel St , ut th ad Aa , ideoque $\frac{AH \times th}{SA}$ æquale

Aa . Et simili argumento est $\frac{BI \times ui}{SB}$ æquale Bb , &c. ^(r)

Sunt autem Aa , Bb , Cc , &c. continuè proportionales, & propterea differentiis suis $Aa-Bb$, $Bb-Cc$, &c. proportionales; ideoque differentiis hisce proportionalia sunt rectangula tp , uq , &c. ut & summis differentiarum $Aa-Cc$ vel $Aa-Dd$ summæ rectangulorum $tp + uq$ vel $tp + uq + wr$. Sunt ejusmodi termini quam plurimi, & summa omnium differentiarum, puta $Aa-Ff$, erit summæ omnium rectangulorum, puta $xthn$, proportionalis. Augetur numerus terminorum & minuantur distantie punctorum A , B , C , &c. in infinitum, & ^(r) rectangula illa evadent æqualia areæ hyperbolicæ $xthn$, ideoque huic areæ proportionalis est differentia $Aa-Ff$. ^(u) Sumantur jam distantie quælibet, puta SA , SD , SF , in progressionem arithmetica, & differentie $Aa-Dd$, $Dd-Ff$ erunt æquales; & propterea differentiis hisce proportionales areæ $thlx$, $xlnz$ æquales erunt inter se, & densitates St , Sx , Sz , id est, AH , DL , FN , ^(x) continuè proportionales. *Q. E. D.*

Corol. Hinc si dentur fluidi densitates duæ quævis, puta AH & BI , dabitur area $thiu$, harum differentie tu respondens; & inde invenietur densitas FN , in altitudine quâcunque SF , sumendo aream $thnz$ ad aream illam datam $thiu$ ut est differentia $Aa-Ff$ ^(r) ad differentiam $Aa-Bb$.

Scho.

^(r) * Ex natura hyperbolæ, per theor. 4. de hyperbola.

^(r) * Sunt autem Aa , Bb , Cc , &c. continuè proportionales. Nam (per hyp.) SA , SB , SC sunt continuè proportionales, & (per theor. 4. de hyp.) Aa , Bb , Cc sunt reciproce ut SA , SB , SC , ideoque etiam continuè proportionales.

^(t) * Et rectangula evadent æqualia areæ hyperbolicæ $xthna$, per Lemma III. lib. I.

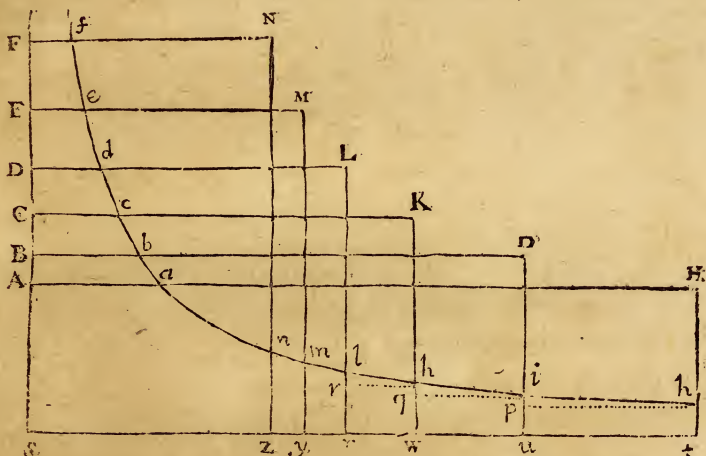
^(u) * Sumantur jam distantie quælibet, puta SA , SD , SF in progressionem arithmetica, & earum reciproce Aa , Dd , Ff erunt in progressionem arithmetica, ideoque differentie $Aa-Dd$, $Dd-Ff$ æquales.

^(x) * Continuè proportionales. (379 lib. I.)

^(y) 176. * Ad differentiam $Aa-Bb$. Quoniam vero area $thiu$ est ad aream $thnz$

Scholium.

(2) Simili argumentatione probari potest, quod si gravitas particularum fluidi diminuatur in triplicatâ ratione distantiarum à centro, & quadratorum distantiarum SA, SB, SC , &c. reciproca (nempe $\frac{SA \text{ cub.}}{SAq}, \frac{SA \text{ cub.}}{SBq}, \frac{SA \text{ cub.}}{SCq}$) fumantur in progressionē arithmeticâ; densitates AH, BI, CK , &c. erunt



in progressionē geometricâ. Et si gravitas diminuatur in quadruplicatâ ratione distantiarum, & cuborum distantiarum reciproca (puta $\frac{SAqqq}{SA \text{ cub.}}, \frac{SAqqq}{SB \text{ cub.}}, \frac{SAqqq}{SC \text{ cub.}}$, &c.) fumantur

in:

thn z ut Logarithmus lineæ St vel AH ad Logarithmum lineæ Sz seu FN (379 & 380 lib. 1.), densitas FN per tabulas logarithmorum inveniri poterit. Et vice versâ darâ densitate FN invenietur altitudo SF: nam per prop. superiorem dabitur Aa—Ff, & inde dabitur Ff, unde invenietur $FS = \frac{SA \times Aa}{Ff}$ (per theor.

4. de hyp.). Quia vero fluidi elasticitas, cæteris paribus, vi comprimenti, ideoque densitati (per hyp.) proportionalis est, patet per hoc corollarium ex datis altitudinibus inveniri posse elasticitates, & vice versâ.

(2) 177. * Simili argumentatione probari potest &c. Sit vis centripeta particularum fluidi. reciprocè ut distantia di-

177a

in progressionē arithmeticā; densitates AH, BI, CK , &c. erunt in progressionē geometricā. Et sic in infinitum. Rur-
sus

gnitas, cujus index est n ; designet S centrum, & SA, SB, SC, SD, SE distantias in progressionē geometricā. Erigantur perpendiculara AH, BI, CK &c. quæ sint ut fluidi densitates in locis A, B, C, D, E &c. Et ipsius gravitates specificæ

in iisdem locis erunt $\frac{AH}{SA^n}, \frac{BI}{SB^n}, \frac{CK}{SC^n}$,

&c. Finge has gravitates uniformiter continuari primam ab A ad B , secundam a B ad C , tertiam a C ad D , &c. Et hæ ductæ in altitudines AB, BC, CD, DE &c. vel quod perinde est, in distantias SA, SB, SC , &c. altitudinibus illis proportionales, conficiunt exponentes

pressionum $\frac{AH}{SA^{n-1}}, \frac{BI}{SB^{n-1}}, \frac{CK}{SC^{n-1}}$,

&c. Quare cum densitates sint ut harum pressionum summæ differentię densitatum $AH-BI, BI-CK$; &c. erant ut summaram differentię $\frac{AH}{SA^{n-1}}, \frac{BI}{SB^{n-1}},$

$\frac{CK}{SC^{n-1}}$, &c. fiat eadem constructio, quæ supra in prop. XXII, & densitatum differentię tv, uw , & erunt ut $\frac{AH}{SA^{n-1}},$

$\frac{BI}{SB^{n-1}}$, &c. & rectangula $ty \times th, uw$

$\times ui$, &c., seu tp, uq &c. ut $\frac{AH \times th}{SA^{n-1}},$

$\frac{BI \times ui}{SB^{n-1}}$, &c. id est, ut $Aa^{n-1}, Bb^{n-1},$

&c. Est enim (per theor. 4. de hyp.) $AH \times th$ æquale $SA \times Aa$, & Aa reciproce ut SA , seu directe ut $\frac{1}{SA}$, ideoque

$\frac{AH \times th}{SA^{n-1}}$ ut $SA \times Aa \times Aa^{n-1}$, five

ut Aa^{n-1} cum sit $SA \times Aa = 1$, & simili argumento est $\frac{BI \times ui}{SB^{n-1}}$ ut $Bb^{n-1},$

&c. sunt autem Aa, Bb, Cc , &c. ideoque $Aa^{n-1}, Bb^{n-1}, Cc^{n-1}$ &c. continuè proportionales, & propterea differentis suis $Aa^{n-1} = Bb^{n-1}, Bb^{n-1} =$

Cc^{n-1} , &c. proportionales, ideoque differentis hisce proportionalia sunt rectangula tp, uq , &c. ut & summis differentiarum $Aa^{n-1} = Cc^{n-1}$, vel $Aa^{n-1} = Dd^{n-1}$ summæ rectangulorum $tp + uq$, vel $tp + uq + wr$. Sinto ejusmodi termini quam plurimi, & summa omnium differentiarum; puta $Aa^{n-1} = Ff^{n-1}$, erit summæ omnium rectangulorum, puta $zthn$, proportionalis. Augeatur numerus terminorum A, B, C , &c. in infinitum, & rectangula illa evadent æqualia areæ hyperbolicæ $zthn$, ideoque huic areæ proportionalis est differentia $Aa^{n-1} = Ff^{n-1}$.

Sumantur jam distantiarum quarumlibet, puta SA, SD, SF dignitate $SA^{n-1}, SD^{n-1}, SF^{n-1}$ in progressionē musicā,

ideoque earum reciproce $\frac{1}{SA^{n-1}}, \frac{1}{SD^{n-1}},$

$\frac{1}{SF^{n-1}}$, seu $Aa^{n-1}, Dd^{n-1}, Ff^{n-1}$

in progressionē arithmeticā, & differentię $Aa^{n-1} = Dd^{n-1}, Dd^{n-1} = Ff^{n-1}$ erunt æquales; & propterea differentis hisce proportionales areæ $thlx, xlnx$ æquales erunt inter se, & densitates St, Sx, Sz , id est, AH, DL, FN continuè proportionales. Quare si gravitas particularum fluidi diminuatur in ratione quacumque multiplicatā distantiarum, cujus exponentis sit n , & dignitatum $SA^{n-1}, SB^{n-1}, SC^{n-1}$, &c. reciproca (nempe

$\frac{SA^n}{SA^{n-1}}, \frac{SA^n}{SB^{n-1}}, \frac{SA^n}{SC^{n-1}}$, &c. in

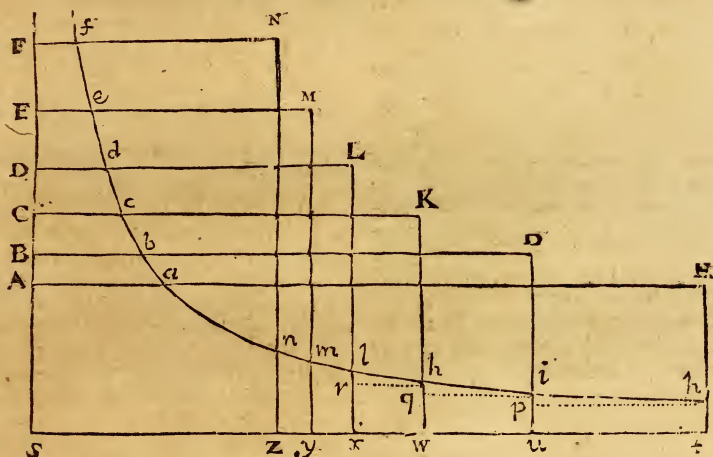
quibus SA data est) sumantur in progressionē arithmeticā; densitates AH, BI, CK , &c. erunt in progressionē geometricā.

Si itaque loco n scribantur numeri 3, 4, 5, 6 &c. in infinitum; & rursus scribantur 0, -1, -2, -3 &c. in infinitum, patet veritas scholii in hypothesei densitatis vi comprimenti proportionalis. Quando autem $n = 0$, seu quando gravitas particularum fluidi in omnibus distantis eadem est, est

$\frac{SA^n}{SA^{n-1}} = SA, \frac{SA^n}{SB^{n-1}} = SB,$

si si gravitas particularum fluidi in omnibus distantis eadem sit, & distantia sit in progressionem arithmetica densitates erunt in progressionem geometrica, uti Vir Cl. *Edmundus Halleus* invenit. Si gravitas sit ut distantia, & quadrata distantiarum sit in progressionem arithmetica, densitates erunt in progressionem geometrica. Et sic in infinitum. Hæc ita se habent ubi fluidi compressione condensati densitas est ut vis compressionis, vel, quod perinde est, spatium à fluido occupatum reciprocè ut hæc vis. Fingi possunt alia condensationis leges, ut quod cubus vis comprimantis sit ut quadrato-quadratum densitatis, seu triplica-

12



SB, ideoque si distantia sumantur in progressionem arithmetica, densitates erunt in progressionem geometrica, ideoque distantia sunt ut densitatum logarithmi, quia crescentibus distantis in progressionem arithmetica, decrescunt densitates in progressionem geometrica. Quia vero per experimenta constat, quod densitas aeris, cæteris paribus ac potissimum manente eodem caloris gradu, sit ut vis comprimens vel accurate vel saltem quam proxime in aëre quem experimentis possumus subijcere, vis autem ærem inferiorem comprimens, cæ-

teris etiam paribus, æqualis sit ponderi aeris totius incumbentis, ideoque proportionalis altitudini mercurii in barometro, & præterea particularum aeris gravitas, in minoribus saltem à telluris superficie distantis, constans censeri possit, patet, quod, cæteris paribus, aeris densitatem, ad huiusmodi distantias minores, metiri possumus per logarithmos. Sed de his plura videre est in elementis aërometriæ Clar. Wolfii, in libro 2º. phoronomiæ, & in sectione 10ª. Hydrodynamiciæ Clar. Danielis Bernoulli.

177

DE MOTU
CORPO-
RUM.

ta ratio vis eadem cum quadruplicatâ ratione densitatis. Quo in casu, si gravitas est reciproce ut quadratum distantiae à centro, densitas erit reciproce ut cubus distantiae. Fingatur quod cubus vis comprimentis sit ut quadrato-cubus densitatis, & si gravitas est reciproce ut quadratum distantiae, densitas erit reciproce in sesquuplicatâ ratione distantiae. Fingatur quod vis comprimens sit in duplicatâ ratione densitatis, & gravitas reciproce in ratione duplicatâ distantiae, & densitas erit reciproce ut distantia. (2) Casus omnes percurrere longum esset. Cæterum per experimenta constat quod densitas aëris sit ut vis comprimens vel accuratè vel saltem quam proximè: & propterea densitas aëris in atmosphærâ terræ est ut pondus aëris totius incumbentis, id est, ut altitudo mercurii in barometro.

(2) 178. * Casus omnes percurrere longum esset; Satius erit generalem formulam tradere, ex quâ singuli casus probitu eruantur. Iisdem igitur, quæ supra, positis, sit distantia variabilis $SC = x$, altitudo $CD = dx$, densitas $CK = y$, vis tota comprimens in loco $C = v$, vis gravitatis ibidem $= g$; & erit gravitas specifica in eodem loco ut gy (174), & hæc ducta in altitudinem evanescentem CD seu dx conficiet momentum pressionis $gy dx = -dv$. Sumitur autem fluxio dv negativè, quod crescente distantia x , pondus incumbens v decrescat.

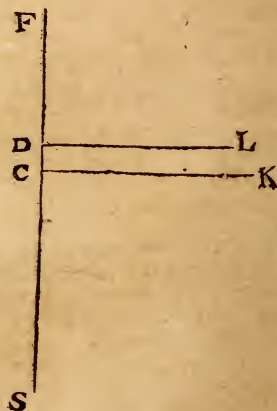
Sit gravitas g ut $\frac{1}{x^m}$, densitas y ut vis comprimentis dignitas v^n , ideoque $y \frac{1}{x^n}$

ut v , & sumptis fluxionibus $\frac{1}{n} y \frac{1-n}{x^n} dy$ ut dv . Loco g & dv substituantur hi valores in æquatione $gy dx = -dv$, &

fiat $\frac{y dx}{x^m} = -\frac{1}{n} y \frac{1-n}{x^n} dy$ seu $-\frac{dx}{x^m} = \frac{1}{n} y \frac{1-2n}{x^n} dy$. His vero æquationibus,

non æqualitates, sed proportionales tantum exponimus, & ideo coefficientes datas negligimus.

Si in ultimâ æquatione ponatur $n=1$,



id est, densitas vi comprimenti proportionalis, erit $\frac{dy}{y} = -\frac{dx}{x^m}$. Sumantur quanti-

tates $\frac{1}{x^{m-1}}$ in progressionem arithmeticâ; & earum fluxiones, seu differentia nascentes $-\frac{(m-1)dx}{x^m}$, ideoque & $\frac{-dx}{x^m}$ con-

stantes erunt, & propterea quantitates $\frac{dy}{y}$ etiam datæ; ac proinde densitates y suis differentiis dy proportionales, erunt con-

continue proportionales (per lem. II. lib. II.). Si in eadem hypothefi ponatur $m=1$, fit $\frac{dy}{y} = -\frac{dx}{x}$; unde si capiantur

quantitates $\frac{dx}{x}$ constantes, seu distantiae x in progressionem geometricam, erunt etiam quantitates $\frac{dy}{y}$ constantes, & ideo densitates y in progressionem geometricam. Prorsus ut in prop. XXII, XXI. & initio scholii hujus demonstratum est. Sumptis fluen-

tibus, æquatio $\frac{1}{n} y^{\frac{1-n}{n}} dy = -\frac{dx}{x^m}$ in

hanc abit $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{1}{m-1} x^{1-m} + Q$.

const. in qua non potest esse $m=1$, nec $n=1$, neque $n=0$, ut patet. Ut autem determinetur valor constantis Q , primum definienda est altitudo SF , ubi densitas y evanescit. Nam si altitudo illa finita est & dicatur $=a$, posita $y=0$, habebitur $Q = \frac{-1}{m-1} a^{1-m}$, & hinc $\frac{1}{1-n}$

$$y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{x^{1-m} - a^{1-m}}{m-1} = \frac{a^{1-m} - x^{1-m}}{m-1},$$

in qua æquatione debet esse $\frac{1-n}{n}$ nume-

rus positivus, seu n numerus positivus unitate minor, ut crescentibus distantis x , decrescant densitates y , & contra. Si altitudo SF ad quam densitas y evanescit, infinita supponatur, erit constantis $Q=0$, ac proinde

de æquatione $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{1}{m-1} x^{1-m}$. Nam

si in æquatione $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{x^{1-m} - a^{1-m}}{m-1}$, ponatur y nulla & x infinita, quantitas constantis a erit infinita, contra hypothefim.

Jam vero si gravitas est reciproce ut quadratum distantiae, id est si $m=2$, æ-

quatio $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{1}{m-1} x^{1-m}$ in hanc

migrat $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{1}{x}$, unde est y ut

$x^{\frac{n}{1-n}}$ reciproce. Fingatur quod cubus

vis comprimantis sit ut quadrato-quadratum densitatis, seu y^4 ut v^3 , ideoque

y ut $v^{\frac{3}{4}}$, & hinc $n = \frac{3}{4}$; & erit $x^{\frac{1-n}{1-n}}$

$=x^3$, ac proinde densitas y ut x^3 reciproce, seu densitas, reciproce ut cubus distantiae. Fingatur quod cubus vis comprimantis sit ut quadrato-cubus densitatis, hoc est, y^5 ut v^3 , adeoque

y ut $v^{\frac{3}{5}}$, & hinc $n = \frac{3}{5}$; & erit y ut

$x^{\frac{3}{2}}$ reciproce, id est, densitas reciproce

in sesquuplicata ratione distantiae. Fingatur quod vis comprimens sit in dupli-

cata ratione densitatis, seu y ut $v^{\frac{1}{2}}$; & hinc erit $n = \frac{1}{2}$, ac proinde y ut x reci-

proce, sive densitas est reciproce ut distantia. Quæ Newtonus in scholio dixerat. Vide monumenta Academiæ Regiæ Scientiarum anni 1716, ubi hanc materiam tractat Varignonius, quem hic sumus sequuti.

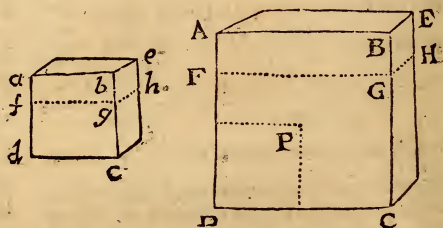
173.

PROPOSITIO XXIII. THEOREMA XVII.

Si fluidi ex particulis se mutuo fugientibus compositi densitas sit ut compressio, vires centrifugæ particularum sunt reciprocè proportionales distantis centrorum suorum. Et vice versâ, particulae viribus quæ sunt reciprocè proportionales distantis centrorum suorum se mutuo fugientes componunt fluidum elasticum, cujus densitas est compressioni proportionalis.

Includi intelligatur fluidum in spatio cubico ACE , dein compressione redigi in spatium cubicum minus ace ; & particularum, similem situm inter se in utroque spatio obtinentium, ^(b) distantia erunt ut cuborum latera AB , ab ; & ^(c) mediorum densitates reciprocè ut spatia continentia $AB\ cub.$ & $ab\ cub.$ In cubi majoris latere plano $ABCD$ capiatur quadratum DP æquale lateri

plano cubi minoris $d'b$; & ex hypothesi, pressio, quâ quadratum DP urget fluidum inclusum, erit ad pressionem, quâ illud quadratum $d'b$ urget fluidum inclusum, ut medii densitates



ad invicem, hoc est, ut $ab\ cub.$ ad $AB\ cub.$ Sed pressio, quâ quadratum DB urget fluidum inclusum, est ad pressionem, quâ quadratum DP urget idem fluidum, ut quadratum DB ad quadratum DP , hoc est, ut $AB\ quad.$ ad $ab\ quad.$ Ergo, ex æquo, pressio quâ quadratum DB urget fluidum, est ad pressionem quâ quadratum $d'b$ urget fluidum, ut ab ad AB . Planis FGH , fgh , per media cuborum ductis, distinguatur fluidum in duas partes, & hæ ^(d) se mutuo prement. iisdem viri-

(b) *. Distantia erunt ut cuborum latera AB , ab , per lemma V. lib. I.

(c) *. Et mediorum densitates, ut &c. ob datam in utroque spatio fluidi massam (2. lib. 1.).

(d) *. Et hæ se mutuo prement iisdem viribus &c. Pressiones enim in unoquoque spatio sunt ubique æquales; nam cum fluidum uniforme supponatur, si pressio minor esset in uno loco quam in alio, sta-

viribus, quibus premuntur à planis AC , ac , hoc est, in proportionem ab ad AB : ideoque vires centrifugæ, quibus hæ pressiones sustinentur, sunt in eadem ratione. Ob eundem particularum numerum similemque situm in utroque cubo, vires quas particulae omnes secundum plana FGH , $fg h$ exercent in omnes, sunt ut vires quas singulae exercent in singulas. Ergo vires, quas singulae exercent in singulas secundum planum FGH in cubo maiore, sunt ad vires, quas singulae exercent, in singulas secundum planum $fg h$ in cubo minore, ut ab ad AB , hoc est, reciprocè ut distantiae particularum ad invicem. *Q. E. D.*

Et vice versâ, si vires particularum singularum sunt reciprocè ut distantiae, id est, reciprocè ut cuborum latera AB , ab ; summæ virium erunt in eadem ratione, & pressiones laterum DB , db ut summæ virium; & pressio quadrati DP ad pressionem lateris DB ut ab quad. ad AB quad. Et, ex æquo, pressio quadrati DP ad pressionem lateris db ut ab cub. ad AB cub. id est, vis compressionis ad vim compressionis ut densitas ad densitatem. *Q. E. D.*

Scholium.

(^e) Simili argumento, si particularum vires centrifugæ sint reciprocè in duplicatâ ratione distantiarum inter centra, cubi virium complimentum erunt ut quadrato-quadrata densitatum. Si

statim cederet fluidum magis pressum, atque ita pressio ad æqualitatem restitueretur, ut in casu 6^o. prop. XIX.

(^e) * Simili argumento &c. Sunto D & d particularum distantiae in spatiis cubicis ACE & ace que sunt ut AB & ab , earundem vires centrifugæ ut D^n & d^n reciprocè, fluidi densitates E & e ; & vires

comprimentes erunt ut $E^{\frac{n+2}{3}}$ & $e^{\frac{n+2}{3}}$.
Nam cum summæ virium quas omnes

simul particulae exercent in latera DB , db , sint ut singularum particularum vires erunt istæ summæ virium ut D^n & d^n reciprocè, seu ut ab^n & AB^n directè; & pressio quadrati DP ad pressionem quadrati DB ut $a b^2$ ad $A B^2$; unde ex æquo pressio quadrati DP ad pressionem quadrati db , hoc est, vis comprimens in spatio ACE ad vim comprimentem in spatio ace , ut $a b^{n+2}$ ad $A B^{n+2}$. Sunt autem densitates, sive est E ad e , ut $a b^3$ ad $A B^3$, & ideo

178

$A a^2$

ideo

DE MOTU
CORPO-
RUM.

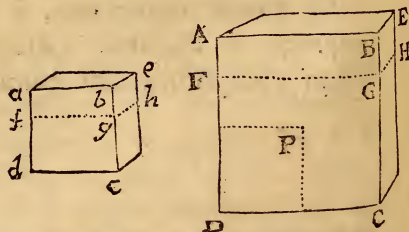
Si vires centrifugæ sint reciproçè in triplicatâ vel quadruplicatâ ratione distantiarum, cubi virium comprimentium erunt ut quadrato-cubi vel cubo-cubi densitatum. Et universaliter, si D ponatur pro distantia, & E pro densitate fluidi compressi, & vires centrifugæ sint reciproçè ut distantia dignitas quælibet D^n , cujus index est numerus n ; vires comprimentes erunt ut latera cubica dignitatis E^{n+2} , cujus index est numerus $n+2$: & contra. Intelligenda vero sunt hæc omnia de particularum viribus centrifugis quæ terminantur in particulis proximis, aut non longè ultra diffunduntur. Exemplum habemus in corporibus magneticis. Horum virtus attractiva terminatur ferè in sui generis corporibus sibi proximis. Magnetis virtus per interpositam laminam ferri contrahitur, & in laminâ ferè terminatur. Nam corpora ulteriora non tam à magnete quam à laminâ trahuntur. Ad eundem modum si particulae fugant alias sui generis particulas sibi proximas, in particulas autem remotiores virtutem nullam exerçant, ex hujusmodi particulis componentur fluida de quibus actum est in hac propositione. Quod si particulae cujusque virtus in infinitum propagetur, (f) opus erit vi majori ad æqualem condensationem majoris.

ideo $E^{\frac{n+2}{3}}$ ad $e^{\frac{n+2}{3}}$ ut $a b^{n+2}$ ad $A B^{n+2}$.

Quare vires comprimentes sunt ut $E^{\frac{n+2}{3}}$.

& $e^{\frac{n+2}{3}}$. Q. E. D.

Et vice versâ, si vires comprimentes sunt ut densitatum dignitates $E^{\frac{n+2}{3}}$, $e^{\frac{n+2}{3}}$, seu ut $a b^{n+2}$, $A B^{n+2}$; erit pressio quadrati DP ad pressionem quadrati db in eadem ratione, & pressio quadrati DB est ad pressionem quadrati DP , ut $A B^2$ ad $a b^2$; & ex æquo, pressio quadrati DB ad pressionem quadrati db , ut $a b^n$ ad $A B^n$, seu ut d^n ad D^n . Sunt autem vires particularum singularum ut summæ virium, hoc est, ut pressionem laterum DB , db ; quare vires particularum centrifugæ sunt reciproçè ut distantiarum dignitates D^n , d^n . Q. E. D.



Jam si loco n scribantur numeri 2, 3, &c., patet veritas eorum quæ initio schoolii dixit Newtonus.

(f) * Opus erit vi majori &c. Non enim solum vincenda erit per compressionem vis centrifuga particularum proximorum, sed & remotiorum vis erit superanda quæ (ex hyp.) in infinitum propagatur.

joris quantitatis fluidi. An vero fluida elastica ex particulis se mutuo fugantibus consistant, quaestio physica est. Nos proprietatem fluidorum ex ejusmodi particulis constantium mathematicè demonstravimus, ut philosophis ansam præbeamus quaestionem illam tractandi.

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXIV.
THEOR.
XIX.

SECTIO VI.

De motu & resistentiâ corporum funependulorum.

(§) PROPOSITIO XXIV. THEOREMA XIX.

Quantitates materiæ in corporibus funependulis, quorum centra oscillationum à centro suspensionis æqualiter distant, sunt in ratione compositâ ex ratione ponderum & ratione duplicatâ temporum oscillationum in vacuo.

Nam velocitas, quam data vis in datâ materiâ, dato tempore generare potest, est ut vis & tempus directè, & materia inversè. Quo major est vis vel majus tempus vel minor materia, eo major generabitur velocitas. Id quod per motus legem

(g.) * *Propositio XXIV.* In hac propositione & ejus corollariis supponitur corpora funependula, quæ comparantur, in cycloidibus aut saltem in exiguis magni circuli arcubus oscillari. * Pondera autem corporum hic duplici de causâ à materiâ ipsorum distinguuntur; primo, quod nondum assumi possit gravitatem agere secun-

dum rationem massarum, cum id ipsum ex isto Theoremate postea deducatur, cor. 7.; & secundo, in diversis locis gravitas diversa esse potest (ut quidem ex experimentis constat) ideoque corporum duorum in diversis iis locis spectatorum ratio materiæ eadem manebit, non verò ratio ponderum.

178.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

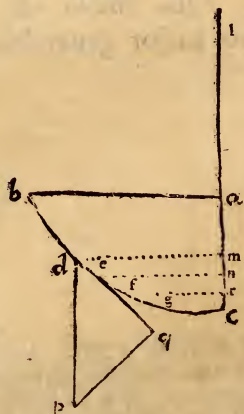
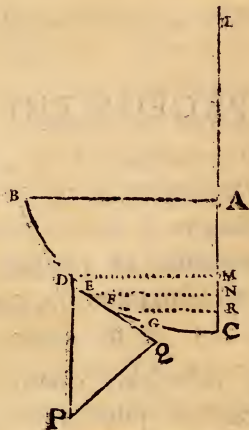
gem secundam manifestum est. (h) Jam verò si pendula ejusdem sint longitudinis, vires motrices in locis à perpendiculo æqualiter distantibus sunt ut pondera: ideoque si corpora duo oscillando describant arcus æquales, & arcus illi dividantur in partes æquales; cum (i) tempora quibus corpora describant singulas arcuum partes correspondentes sint ut tempora oscillatio-

(h) Jam verò si pendula ejusdem sint longitudinis, vires motrices in locis à perpendiculo æqualiter distantibus sunt ut Pondera.

* Nam si Pendula ejusdem sint longitudinis, Cycloides plane similes & æquales describent: In unaquaque autem Cycloide, vires quibus corpora in locis quibuscumque D, vel d accelerantur, sunt ad totum singuli corporis pondus in locis altissimis, ut arcus Cycloidis inter loca proposita D, d & puncta infima C, c, ad totas semi Cycloides (Cor. Prop. LII. Lib. I.) Ergo si semicycloides sint æquales & loca D & d à perpendiculo æqualiter distent, arcus DC & dc erunt æquales, ideoque vis quâ corpus acceleratur in primâ Cycloide in puncto D, erit ad totum ejus corporis pondus, ut vis quâ corpus acceleratur in alterâ Cycloide in puncto d, ad totum ejus corporis pondus. Unde vicissim, vis quâ acceleratur primum corpus in puncto D, est ad vim quâ alterum acceleratur in puncto d, ut totum prioris corporis pondus, ad pondus alterius corporis, ideoque si pendula sint ejusdem longitudinis vires motrices &c. Q. E. D.

(i) Cum tempora quibus corpora describant singulas arcuum partes (æquales) correspondentes sint ut tempora oscillationum totarum.

* Sint arcus DC, dc æquales, secenturque in partes æquales infinite parvas DE, EF &c.; de, ef &c., ex punctis D, E, F & d, e, f, ducantur perpendiculares ad axem, DM, EN, FR; Dm, en, fr; liquet lineolas MN & mn, MR & mr ex hypothesi fore æquales; Ex naturâ autem gravitatis, velocitas acquisita in E erit ad velocitatem acquisitam in F ut Radix altitudinis MN ad Radicem MR, & pariter velocitas acquisita in e, erit ad velocitatem acquisitam in f ut \sqrt{mn} ad \sqrt{mr} , cum er-



go $\sqrt{MN} = \sqrt{mn}$ & $\sqrt{MO} = \sqrt{mo}$ velocitas acquisita in E est ad velocitatem acquisitam in F, ut velocitas acquisita in e est ad velocitatem acquisitam in f, & vicissim.

lationum totarum, (\dagger) erunt velocitates ad invicem in correspondentibus oscillationum partibus, ut vires motrices & tota oscillationum tempora directè & quantitates materiæ reciproçè: ideoque quantitates materiæ ut vires & oscillationum tempora directè & velocitates reciproçè. (\ddagger) Sed velocitates reciproçè sunt ut tempora, atque ideo tempora directè & velocitates reciproçè sunt ut quadrata temporum, & propterea quantitates materiæ sunt ut vires motrices & quadrata temporum, id est, ut pondera & quadrata temporum. ($\dagger\dagger$) Q. E. D. Co-

vicissim velocitas acquisita in E, est ad velocitatem acquisitam in e; ut velocitas acquisita in E est ad velocitatem acquisitam in f. Sed quoniam arcus EF & ef FG & fg. sunt infinite parvi & æquales, uniformiter describi censendi sunt, & tempora quibus describuntur erunt in ratione reciproçâ velocitatum, ideoque tempus quo describitur EF est ad tempus quo describitur ef, ut velocitas in e ad velocitatem in E, & tempus quo describitur FG est ad tempus quo describitur fg, ut velocitas in f ad velocitatem in F &c. sed rationes velocitatum in E & e, in F & f &c. sunt semper æquales inter se, ergo & rationes temporum quæ istarum sunt inversæ sunt æquales inter se; ergo tempora quibus singulæ partes arcus DC describuntur, sunt ad tempora quibus correspondentes partes arcus dc describuntur, in eadem ratione, ergo omnes antecedentes & omnes consequentes summando, omnia simul tempora quibus percurruntur omnes partes arcus DC, hoc est, totum tempus oscillationis per DC, est ad omnia tempora quibus partes arcus dc percurruntur, hoc est ad totum tempus oscillationis per dc ut tempus unum quo quædam pars arcus DC percurritur, est ad tempus quo pars correspondens arcus dc percurritur. Q. E. D.

(\dagger) Erunt velocitates ad invicem in correspondentibus oscillationum partibus, ut vires motrices & tota oscillationum tempora directè & quantitates materiæ reciproçè. * Ex demonstratione notæ superioris liquet velocitates in correspondentibus partibus esse omnes in eadem ratione, ideo-

que ut velocitas acquisita in E ad velocitatem acquisitam in e, sed cum arcus DE & de infinite parvi supponantur, censendum est, vires motrices uniformiter agere, dum illi arcus percurruntur, motus ergo per eas productus crescet tam pro ratione virium ipsarum quam pro ratione temporis quo arcus illi describuntur sive (ex demonstratis) pro ratione temporum oscillationum integrarum, motus verò ex Def. 2. lib. 1. æstimatur à Newtono ex velocitate & materiâ conjunctim, ergo velocitates productæ in correspondentibus oscillationum partibus erunt ut vires motrices & tota oscillationum tempora directè & quantitates materiæ inversè.

(\ddagger) Sed velocitates sunt reciproçè ut tempora. * Ex demonstratis (ad notam superiorem i) liquet velocitatem acquisitam in E esse ad velocitatem acquisitam in e ut velocitas acquisita in puncto quovis arcus DC ad velocitatem acquisitam in puncto correspondenti arcus dc; Ex eadem demonstratione liquet velocitatem acquisitam in E esse ad velocitatem acquisitam in e, in ratione reciproçâ temporum quibus describuntur arcus EF, & ef; hæc verò tempora esse ut tempora oscillationum integrarum, unde velocitas acquisita in puncto quovis arcus DC, est ad velocitatem acquisitam in puncto correspondenti arcus de, in ratione reciproçâ temporum oscillationum totarum. Q. E. D.

($\dagger\dagger$) Quod Erat Demonstrandum. * In demonstratione probatum est quod si describantur arcus æquales DC, dc quantitates materiæ sunt ut pondera & quadrata-

DE MOTU
CORPO-
RUM

Corol. 1. Ideoque si tempora sunt æqualia, quantitates materiæ in singulis corporibus erunt ut pondera.

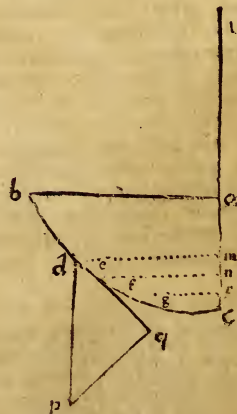
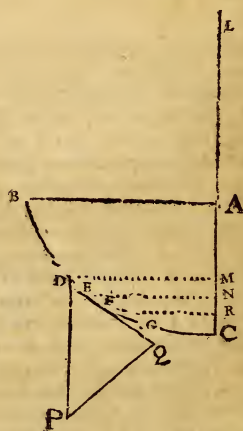
Corol. 2. Si pondera sunt æqualia, quantitates materiæ erunt ut quadrata temporum.

Corol. 3. Si quantitates materiæ æquantur, pondera erunt reciprocè ut quadrata temporum.

Corol. 4. Unde (k) cum quadrata temporum, cæteris paribus, sint ut longitudines pendulorum; si & tempora & quantita-

drata temporum, sumatur jam arcus b c major vel minor arcu d c sed quantitates materiæ & pondera utrinque maneant eadem quæ prius, & pariter ob Isochronitatem curvæ b d c, tempus oscillationis per b c, æquale erit tempori oscillationis per d c, ideoque quicumque sint arcus descripti si modo maneat penduli longitudo, eademque sit utrinque cyclois, pariter verum erit quod quantitates materiæ sunt ut pondera & quadrata temporum oscillationum.

(k) Unde cum quadrata temporum cæteris paribus sint ut longitudines pendulorum. * Fingatur LC, l c inæqualia esse, & arcus DC, d c non sumi æquales ut prius, sed similes, sive proportionales longitudinibus LC, l c, secetur DC in partes æquales inter se, & d c in partes similes, ita ut sit DE ad d e ut LC ad l c duobusque perpendicularibus DM, EN, d m, e n &c. liquet ex similitudine figurarum altitudines MN & m n, MR & m r &c, esse etiam inter se in ratione LC ad l c, velocitates verò quibus describuntur arcus EF, FG sunt ut \sqrt{MN} ad \sqrt{MR} , & velocitates quibus describuntur arcus e f, f g sunt ut $\sqrt{m n}$ ad $\sqrt{m r}$, sed quia MN & m n, MR & m r, sunt in eadem ratione ideoque & earum radices, vicissim, velocitas quâ describitur EF est ad velocitatem quâ describitur e f, ut velocitas quâ describitur FG ad velocitatem quâ describitur f g; & sic ordine perpetuo demonstrabitur velocitates quibus successivæ partes correspondentes utriusque curvæ percurruntur fore semper in eadem ratione; tempora verò quibus arcus similes describuntur sunt directè ut illi arcus & inversè ut velocitates; ergo cum ra-



titates materiæ æqualia sunt, ⁽¹⁾ pondera erunt ut longitudines pendulorum.

Corol. 5. Et ^(m) universaliter, quantitas materiæ pendulæ est ut pondus & quadratum temporis directè, & longitudo penduli inversè.

Corol. 6. Sed & in medio non resistente quantitas materiæ pendulæ est ut pondus comparativum & quadratum temporis directè & longitudo penduli inversè. Nam pondus comparativum est vis motrix corporis in medio quovis gravi, ut ⁽ⁿ⁾ supra explicui; ideoque idem præstat in tali medio non resistente atque pondus absolutum in vacuo.

Co-

tio arcuum correspondentium sit semper eadem, nempe ratio LC ad lc, ut & ratio velocitatum quibus percurruntur illi arcus, singula tempuscula quibus describuntur particule arcus DC eandem rationem habebunt ad tempuscula quibus correspondentes particule arcus dc percurruntur; ideoque tempora tota oscillationum per DC & dc erunt directè ut longitudines LC & lc, & inversè ut velocitates in punctis quibusvis correspondentibus arcuum DC & dc, putà in punctis infimis C & c, sed quia ex hypothesi quod pondera sunt æqualia, & quantitates materiæ sunt æquales velocitates sunt proportionales Radicibus quadratis altitudinum, velocitates in punctis C & c erunt ut \sqrt{MC} & \sqrt{mc} sed ex similitudine curvarum & arcuum est mc ad MC sicut lc ad LC, ergo velocitates in punctis C & c sunt ut \sqrt{LC} ad \sqrt{lc} , ideoque tempora oscillationum integrarum in arcubus DC, dc erunt ut $\frac{LC}{\sqrt{LC}}$

ad $\frac{lc}{\sqrt{lc}}$, unde quadrata temporum erunt ut $\frac{LC^2}{LC}$ ad $\frac{lc^2}{lc}$ sive ut LC ad lc, hoc est ut longitudines pendulorum. Q. E. D.

(1) * Pondera erunt ut longitudines pendulorum, & universaliter quantitas materiæ Pendulæ est ut pondus & quadratum temporis directè & longitudo Penduli inversè. * Sint duo pendula A & B, quæ materiâ, pondere & oscillationum temporibus discrepent, sed æqualis sint longitudinis; ex Theoremate, erit quantitas materiæ

Tom. 1 L

pendulæ in A ad quantitatem materiæ pendulæ in B, ut pondus & quadratum temporis oscillationum penduli A conjunctim ad pondus & quadratum temporis oscillationum penduli B conjunctim; sit tertium pendulum C, cujus materia & pondus eadem sint cum materiâ & pondere penduli B, diversa verò sit utriusque longitudo, longitudo penduli C erit ad longitudinem penduli B (sive penduli A, perinde enim est ex hypothesi) ut quadratum temporis in Pendulo C ad quadratum temporis in pendulo B, quod itaque æquale erit quadrato temporis in pendulo C, per longitudinem penduli A multiplicato & per longitudinem penduli C diviso; Unde quantitas materiæ in A erit ad quantitatem materiæ in B sive in C, ut pondus & quadratum temporis in A conjunctim ad pondus in B, sive in C, cum quadrato temporis in C & longitudine penduli A directè & longitudine penduli C inversè: unde liquet quantitatem materiæ in A esse ad quantitatem materiæ in C, ut pondus & quadratum temporis in pendulo A directè & ejus longitudo inversè ad pondus & quadratum temporis penduli C directè & ejus longitudinem inversè. Q. E. D. universaliter.

Unde si & tempora & quantitates materiæ eadem sunt, pondera sunt ut longitudines pendulorum directè.

(m) * Et universaliter. Vide Notam superiorem.

(n) * Ut supra explicui, in cor. VI. & VIII. prop. XX.

B b

Corol. 7. Et (°) hinc liquet ratio tum comparandi corpora inter se, quoad quantitatem materiæ in singulis; tum comparandi pondera ejusdem corporis in diversis locis, (P) ad cognoscendam variationem gravitatis. Factis autem experimentis quam accuratissimis inveni semper quantitatem materiæ in corporibus singulis eorum ponderi proportionalem esse.

PROPOSITIO XXV. THEOREMA XX.

Corpora funependula quibus, in medio quovis, resistitur in ratione momentorum temporis, & corpora funependula quæ in ejusdem gravitatis specificæ medio non resistente moventur, oscillationes in cycloide eodem tempore peragunt, & arcuum partes proportionales simul describunt.

Sit *AB* cycloidis arcus, quem corpus *D* tempore quovis in medio non resistente oscillando describit. Bifecetur idem in *C*, ita ut *C* sit infimum ejus punctum; & erit vis acceleratrix quæ corpus urgetur in loco quovis *D* vel *d* vel *E* ut (q) longitudo

(o) * *Et hinc liquet ratio &c.* Nam ex datis pendulorum longitudinibus, oscillationum temporibus, & ponderibus corporum, datur ratio quantitatum materiæ in illis corporibus (per cor. V.); & contra.

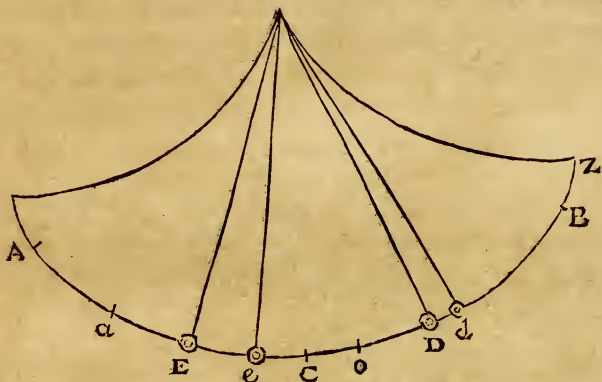
(p) * *Ad cognoscendam variationem gravitatis.* Ubi enim ejusdem penduli oscillationes tardiores sunt, gravitatis actio, cæteris paribus, minor est, cum in eodem pendulo pondera sint reciproce ut quadrata temporum (per cor. III.). Sed de his plura ad prop. XX. lib. III. dicentur. Quanta autem in illis experimentis adhibenda sit diligentia, Clariss. D. de Mairan eâ quâ solet perspicuitate & elegantia exponit in monumentis Acad. Reg. Scient. an. 1735.

179. Quia numeri oscillationum æqualibus temporibus à diversis pendulis absolventarum sunt reciproce ut tempora quibus singulæ oscillationes fiunt (473. lib. 1.), numeri oscillationum æqualibus temporibus peractarum erunt (per cor. V.

prop. hujus) in compositâ ratione ex ratione subduplicata directâ ponderum & subduplicatis rationibus inversis massarum & longitudinum pendulorum; sive, quoniam pondus est ut factum ex massa in vim gravitatis acceleratricem, erunt prædicti oscillationum numeri in ratione subduplicata directâ virium gravitatis acceleratricium & ratione subduplicatâ longitudinum pendulorum inversâ; ac proinde pendulorum inæqualium, sed eadem vi gravitatis agitatorum, numeri oscillationum eodem tempore absolvendarum sunt in reciproca subduplicatâ ratione longitudinum pendulorum, & numeri oscillationum in duobus pendulis æqualibus erunt in subduplicatâ ratione virium gravitatis. Hæc est regula quam ad comparandas corporum gravitates tradit Joh. Bernoulli in actis erudit. Lips. an. 1713.

(q) * *Ut longitudo arcus &c.* Per demonstr. Prop. II. & cor. II. Prop. III. Lib. I.

do arcus CD vel Cd vel CE . Exponatur vis illa per eundem arcum; & cum resistentia sit ut momentum temporis, ideoque detur, exponatur eadem per datam arcus cycloidis partem CO , & fumatur arcus Od in ratione ad arcum CD quam habet arcus OB ad arcum CB : & vis quâ corpus in d urgetur in medio resistente, cum sit excessus vis Cd supra resistentiam CO , exponetur per arcum Od , ideoque erit ad vim, quâ corpus D urgetur in medio non resistente in loco D , ut arcus Od ad arcum CD ; & propterea etiam in loco B ut ar-



cus OB ad arcum CB . Proinde si corpora duo, D , d exeant de loco B , & his viribus urgeantur: cum vires sub initio sint ut arcus CB & OB ; (1) erunt velocitates primæ & arcus primo descripti in eâdem ratione. Sinto arcus illi BD , & Bd , arcus reliqui CD , Od erunt in eâdem ratione. Proinde vires, ipsis CD , Od proportionales manebunt in eâdem ratione ac sub initio, & propterea corpora pergent arcus in eâdem ratione simul describere. Igitur vires & velocitates & arcus reliqui CD , Od semper erunt ut arcus toti CB , OB ,
&

(1) * Erunt velocitates primæ &c.
Nam, dato temporis momento, velocitates genitæ sunt ut vires (13. lib. 1.) &

ut spatia descripta (per cor. 4. lem. X. lib. 1.)

DE MOTU
CORPO-
RUM.

& propterea arcus illi reliqui ^(f) simul describentur. Quæ corpora duo D, d simul pervenient ad loca C & O , alterum quidem in medio non resistente ad locum C , & alterum in medio resistente ad locum O . Cum autem velocitates in C & O sint ut arcus CB, OB ; erunt arcus, quos corpora ulterius pergendo simul describunt, in ^(t) eâdem ratione. Sunt illi CE & Oe . Vis quâ corpus D in medio non resistente retardatur in E est ut CE , & vis quâ corpus d in medio resistente retardatur in e est ut summa vis Ce & resistentiæ CO , id est ut Oe ; ideoque vires, quibus corpora retardantur, sunt ut arcubus CE, Oe proportionales arcus CB, OB ; proindeque velocitates, in datâ illâ ratione retardatæ, manent in eâdem illâ datâ ratione. Velocitates igitur & arcus iisdem descripti semper sunt ad invicem in datâ illâ ratione arcuum CB & OB ; & ^(u) propterea si sumantur arcus toti AB, aB in eâdem ratione, corpora D, d simul describent hos arcus, & in locis A & a motum omnem simul amittent. Isochronæ sunt igitur oscillationes totæ, & arcubus totis BA, Ba proportionales sunt arcuum partes quælibet BD, Bd vel BE, Be quæ simul describuntur. $Q. E. D.$

Corol. Igitur motus velocissimus in medio resistente non incidit in punctum infimum C , sed ^(x) reperitur in puncto illo O , quo arcus totus descriptus aB biseccatur. Et corpus subinde pergendo ad a , iisdem gradibus retardatur quibus antea accelerabatur in descensu suo a B ad O .

P R O.

^(f) * *Simul describentur.* Quia enim est semper CB ad OB , ut CD ad Od ; evanescente arcu Od , evanescet etiam arcus CD , seu punctum d cum O , & D cum C simul coincident.

^(t) * *In eâdem ratione.* Sunt enim velocitates, ut spatia dato temporis momento descripta, tam in medio resistente quam in medio non resistente (11.)

^(u) * *Et propterea.* Si sumatur arcus AC æqualis CB , & deinde arcus aB ad arcum AB in datâ ratione OB ad CB ; corpora D & d simul describent hos ar-

cus, & in locis A & a motum omnem simul amittent. Nam cum sit semper arcus CE ad Oe ut CB ad OB , seu ut CA ad Oa , ubi arcus CE æqualis evadet arcui CA , fiet quoque arcus Oe æqualis arcui Ca ; & quia motus in medio non resistente extinguitur in A , ob $CA = CB$; in medio resistente extinguetur quoque in a , eo quod velocitates in locis E, e & A, a sint in datâ ratione.

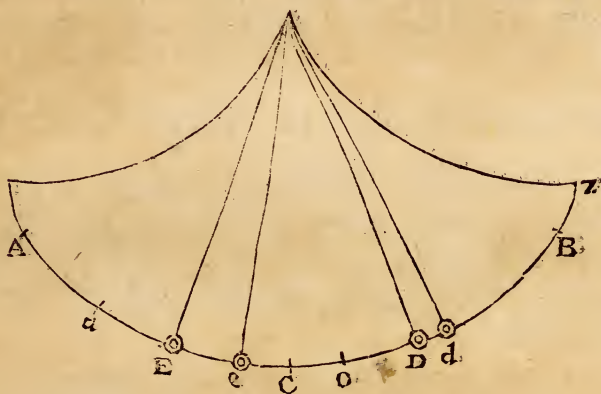
^(x) * *Sed reperitur in puncto illo O , quo Cc .* Nam ratio velocitatum in mediis resistente & non resistente est semper eadem.

PROPOSITIO XXVI. THEOREMA XXI.

Corporum funependulorum, quibus resistitur in ratione velocitatum, oscillationes in cycloide sunt Isochronæ.

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXVI.
THEOR.
XXI.

(y) Nam si corpora duo, à centris suspensionum æqualiter distantia oscillando describant arcus inæquales, & velocitates in arcuum partibus correspondentibus sint ad invicem ut
arcus



eadem in punctis correspondentibus, ut in d & D, in O & C, in e & E; sed corporis in medio non resistente oscillantis velocitas maxima est in loco infimo C, & iisdem gradibus retardatur in ascensu, quibus antea accelerabatur in descensu; quare motus velocissimus in medio resistente reperitur in O, & iisdem deinde gradibus retardatur in ascensu, quibus antea accelerabatur in descensu.

(y) * Nam si corpora duo, exempli causâ B & D (vide fig. sup.) à centro suspensionis æqualiter distantia, oscillando describant arcus inæquales B a, D e, & velocitates in arcuum partibus correspondentibus; seu in arcuum B a, D e quadrantibus, partibus tertiis &c., sint ad invicem ut arcus toti B a, D e: resistentiæ velocitatibus proportionales, erunt etiam ad invicem ut iidem arcus. Proinde si viribus motricibus

à gravitate oriundis (secundum tangentes cycloidis agentibus) quæ sint ut iidem arcus B a, D e, auferantur dum corpus descendit, vel addantur dum corpus ascendit, hæ resistentiæ; erunt differentiæ vel summe ad invicem in eadem arcuum ratione: cumque velocitatum incrementa vel decrementa, dato temporis momento genita, sint ut hæ differentiæ vel summe (18), velocitates semper erunt ut arcus toti B a, D e: igitur velocitates, si sint in aliquo casu ut arcus toti, manebunt semper in eadem ratione. Sed in principio motus, ubi corpora incipiunt à locis B, D descendere & arcus illos B a, D e describere, ideoque ubi resistentia nulla est, vires sunt arcubus illis proportionales. Vires igitur, & velocitates, & arcus descripti, ac proinde & arcus describendi, manent semper in datâ ratione. Quare corpora duo
B b 3 simul

DE MOTO
CORPO-
RUM.

arcus toti; resistentiæ velocitatibus proportionales, erunt etiam ad invicem ut iidem arcus. Proinde si viribus motricibus à gravitate oriundis, quæ sint ut iidem arcus, auferantur vel addantur hæ resistentiæ, erunt differentiæ vel summæ ad invicem in eadem arcuum ratione: cumque velocitatum incrementa vel decrementa sint ut hæ differentiæ vel summæ, velocitates semper erunt ut arcus toti: Igitur velocitates, si sint in aliquo casu ut arcus toti, manebunt semper in eadem ratione. Sed in principio motus, ut corpora incipiunt descendere & arcus illos describere, vires, cum sint arcubus proportionales, generabunt velocitates arcubus proportionales. Ergo velocitates semper erunt ut arcus toti describendi, & propterea arcus illi simul describentur. *Q. E. D.*

PROPOSITIO XXVII. THEOREMA XXII.

Si corporibus funependulis resistitur in duplicatâ ratione velocitatum, differentiæ inter tempora oscillationum in medio resistente ac tempora oscillationum in ejusdem gravitatis specificæ medio non resistente, erunt arcubus oscillando descriptis proportionales quam proximè.

(²) Nam pendulis æqualibus in medio resistente describantur arcus inæquales A, B; & resistentia corporis in arcu A, erit ad

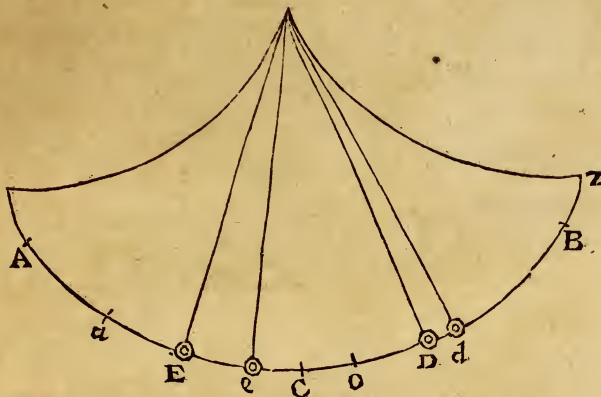
simul perveniunt ad punctum infimum C; & eodem modo probatur quod arcus Ca, Ce simul describant.

Scholion. Newtonus in duabus propositionibus præcedentibus ostendit cycloidem esse curvam isochronam, (quam alii tautochronam appellant,) non tantum in medio non resistente, sed etiam in medio quod in ratione momentorum temporis, & in medio quod ratione simplici velocitatis resistit; Verum quænam sit curva illa tautochrona in hypothese resistentiæ velocitatum quadrato proportionalis non indicat. Elegantissimas hujusce problematis solutiones dedere celeberrimi mathematici Eulerus tom. 4. Acad. Petrop. & tom. 2.

Mechanicæ, necnon Clariss. Bernoullius in monumentis Acad. Reg. Scientiarum Paris. an. 1730. Novam viam quâ curvæ tautochronæ in medio quolibet resistente possint inveniri aperuit D. Fontaine in iisdem monumentis anni 1734.

(²) * Nam pendulis æqualibus in medio resistente describantur arcus inæquales A & B, * ad pleniorē hujus demonstrationis evidentiam, fingatur illos arcus in totidem partes quam minimas inter se æquales dividi, singulæ in utroque arcu erunt totis arcubus proportionales dicanturque a & b, si medium aut non resisteret aut resisteret in ratione velocitatum, velocitates initio particularum quarum

ad resistantiam corporis in parte correspondente arcus B, in duplicatâ ratione velocitatum, id est, ut AA ad BB, quam proximè. Si resistantia in arcu B esset ad resistantiam in arcu A ut AB ad AA, tempora in arcubus A & B forent æ-



qualia, per propositionem superiorem. Ideoque resistantia AA in arcu A, vel AB in arcu B, efficit excessum temporis in arcu A supra tempus in medio non resistente; & resistentia

rumvis correspondentium a & b , forent ut arcus ipsi A & B ; At in medio resistente in ratione duplicatâ velocitatis paulo diversa erit hæc velocitatum ratio sed propter exiguam rationem resistantiæ ad velocitatem, negligi poterit hæc differentia, & supponi potest velocitates manere in ratione arcuum quam proximè; quod si ita supponatur resistantia corporis in quovis puncto arcus A erit ad resistantiam corporis in parte correspondente arcus B, sicut quadrata velocitatum in punctis illis correspondentibus eorum arcuum, id est ut quadrata ipsorum arcuum AA & BB quam proximè. Designetur vero velocitas initio arcus a per vA , & initio arcus b per vB . Designetur porro resistantia initio arcus a per mAA , & resistantia initio arcus b per mBB ; In medio non resistente tempuscula quibus singulæ particulae a & b , describuntur erunt æqualia,

(per Prop. II. lib 1.) designentur verò per T ; Cum ergo in medio resistente propter velocitatem imminutam longius fiat tempus in inversâ ratione velocitatum sit x excessus ille tempusculi quo arcus a describitur in medio resistente supra tempusculum quo idem arcus in medio non resistente percurritur habebiturque ex hypothesebus $vA + mAA : vA = T : T + x$.

Ut inveniat ratio hujus excessus x ad excessum tempusculi quo arcus describitur in medio resistente secundum legem duplicatam velocitatis, supra tempusculum T , quo idem arcus in medio non resistente percurritur; supponatur arcum B in tali medio ut resistantia in punctis a arcus A , sit ad resistantiam in punctis b arcus B, sicut A est ad B, ideoque sicut velocitates initio arcuum illorum, sive cum resistantia in a sit mAA resistantia in b fingatur esse mAB , cum

DE MOTU
CORPO-
RUM.

resistentia BB efficit excessum temporis in arcu B supra tempus in medio non resistente. Sunt autem excessus illi ut vires efficientes AB & BB quam proximè, id est, ut arcus A & B. Q. E. D.

Corol. I. Hinc ex oscillationum temporibus, in medio resistente, in arcubus inæqualibus factarum, cognosci possunt tempora oscillationum in ejusdem gravitatis specificæ medio non resistente. Nam differentia temporum erit ad excessum temporis in arcu minore supra tempus in medio non resistente, ut ^(b) differentia arcuum ad arcum minorem. Co.

cum ergo resistentiæ sint in ipsâ ratione velocitatum, velocitates demptis resistentiis manebunt in eadem ratione, in ratione nempe arcuum describendorum a & b, qui ergo æqualibus temporibus describentur, sed tempus quo describitur arcus a est $T+x$ ergo si resistentia in arcu B, siue b sit mAB ideoque velocitas sit $vB = mAB$ tempus quo describetur arcus b erit etiam $T+x$.

Cum autem reverâ resistentia initio arcus b non sit mAB sed mBB , si y sit excessus tempusculi in quo b describitur in medio resistente juxta quadrata velocitatum supra tempus quo idem arcus in medio non resistente percurritur, erit tempus $T+x$ ad tempus $T+y$ reciprocè sicut velocitas $vB = mAB$ quæ supponebatur, ad velocitatem $vB = mBB$, eritque ideo $vB = mBB$ ad $vB = mAB = T+x$, ad $T+y$, cum ergo subtractio quantitatum mBB , mAB ex velocitate vB producat excessus x & y supra tempus T, oportet ut illæ quantitates mBB , mAB , sint reciprocè ut x & y, sed mAB & mBB sunt ut A ad B, ergo A est ad B, sicut x est ad y, ideoque excessus x temporis arcus A in medio resistente in duplicatâ ratione velocitatis supra tempus in eodem arcu A in medio non resistente, est ad excessum y temporis arcus B in eodem medio supra tempus in eodem arcu B in medio non resistente, ut arcus A ad arcum B, cumque idem ratiocinium in omnibus arcubus quamminimis a & b institui possit, summæ omnium excessuum tempusculorum in arcu A, erit ad summam omnium excessuum tempusculorum in arcu B ut A ad B. Q. E. D.

* Quod excessus x & y tempusculorum quibus describuntur arcus a & b, in medio resistente juxta rationem duplicatam velocitatum, supra tempus quo describentur in medio non resistente sint ut A & B, ex superiori demonstratione alio modo erui potest. Nam manentibus quæ illic posueramus est.

$vA = mAA : vA = T : T+x$ est etiam simili ratione $vB = mBB : vB = T : T+y$ & dividendo in utraque proportionem sit

$$vA = mAA : mAA = T : x$$

$$vB = mBB : mBB = T : y.$$

Sed ob exiguitatem resistentiæ velocitatis respectu assumi potest $vA = mAA$ pro vA , & $vB = mBB$ pro vB , unde est quam proximè

$$vA : mAA = T : x$$

$vB : mBB = T : y$ & reducendo priores rationes utriusque proportionis ad minores terminos.

$$v : mA = T : x$$

$$v : mB = T : y \text{ \& vicissim}$$

$$v : T = mA : x$$

$$v : T = mB : y, \text{ unde est}$$

$$mA : x = mB : y, \text{ ideo vicissim}$$

$$mA : mB = x : y, \text{ sed } mA : mB = A : B,$$

ideoque $A : B = x : y$. Ideoque excessus temporum in medio resistente in duplicatâ ratione velocitatum, supra tempora in medio non resistente in arcubus inæqualibus sunt ut illi arcus.

(b) * Differentia temporum erit ad excessum temporis in arcu minore supra tempus in medio non resistente ut differentia arcuum ad arcum minorem +.

* Tempus per arcum A est $T+x$, tempus per arcum minorem B, est $T+y$, ergo differentia temporum $T+x - T-y = x-y$.

Corol. 2. (c) Oscillationes breviores sunt magis isochronæ, & brevissimæ iisdem temporibus peraguntur ac in medio non resistente, quam proximè. Earum vero quæ in majoribus arcibus fiunt, tempora sunt paulo majora, (d) propterea quod resistentia in descensu corporis quâ tempus producit, (e) major sit pro ratione longitudinis in descensu descriptæ, quam resistentia

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXVII.
THEOR.
XXII.



$x-y$, & excessus temporis in minore arcu supra tempus in medio non resistente est y juxta denominationes notæ superioris, sed ex Theoremate est $x:y=A:B$ ergo dividendo $x-y:y=A-B:B$, hoc est differentia temporum est ad excessum &c.

(c) * Oscillationes breviores sunt magis isochronæ & brevissimæ iisdem temporibus peraguntur ac in medio non resistente quam proximè. * Brevissimæ iisdem temporibus peraguntur ac in medio non resistente quam proximè; sit A arcus major, B minimus, inventum est (in nota a) quod erat $vA-mAA:vA=T:T+x$, & etiam quod erat $vB-mBB:vB-mAB=T+x:T+y$, unde per compositionem rationum invenitur $v^2AB-mvA^2B \times 1 - \frac{mB}{v} \text{ ad } v^2AB - mvA^2B = T:T+y$, itaque in primo Tom. II,

termino neglecto $-\frac{mB}{v}$ (quod infinitè parvum supponitur ob exiguitatem arcus B ut & quantitatis m respectu v) fiet $v^2AB-mvA^2B:v^2AB-mvA^2B=T:T+y$; est ergo $T=T+y$, sive tempus in medio non resistente idem ac in medio resistente quam proximè.

Sed oscillationes in medio non resistente sunt isochronæ, hinc ergo Oscillationes breviores in medio resistente ad has quam proximè accedentes, cæteris sunt magis isochronæ. Q. E. D.

(d) * Propterea quod resistentia in descensu &c. Quo major est resistentia, eo minor fit, cæteris paribus, corporis descendentis velocitas, & ideo, manente descensus longitudine, tempus per resistentiam producit; & contra, quo major est resistentia, eo citius extinguatur velocitas corpori insita in ascensu.

(e) * Major sit pro ratione longitudinis, C G

resistentia in ascensu subsequente quâ tempus contrahitur. Sed & tempus oscillationum tam brevium quam longarum nonnihil produci videtur per motum medii. (f) Nam corporibus tarde descendentibus paulo minus resistitur, pro ratione velocitatis, & corporibus acceleratis paulo magis quam iis quæ uniformiter progrediuntur: idque quia medium, eo quem à corporibus accepit motu, in eandem plagam pergendo, in priore casu magis agitur, in posteriore minus; ac proinde magis vel minus cum corporibus motis conspirat. Pendulis igitur in descensu magis resistit, in ascensu minus quam pro ratione velocitatis, & ex utràque causâ tempus producit.

PROPOSIO XXVIII. THEOREMA XXIII.

Si corpori funependulo in cycloide oscillanti resistitur in ratione momentum temporis, erit ejus resistentia ad vim gravitatis ut excessus arcus descensu toto descripti supra arcum ascensu subsequente descriptum, ad penduli longitudinem duplicatam.

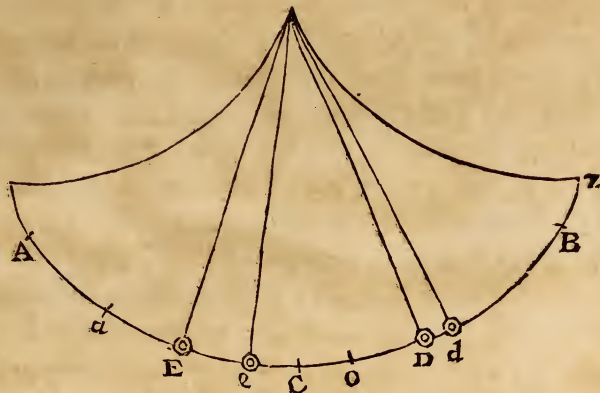
Designet BC arcum descensu descriptum, Ca arcum ascensu descriptum, & Aa differentiam arcuum: & stantibus quæ in propositione xxv. constructa & demonstrata sunt, erit vis, quâ corpus oscillans urgetur in loco quovis D , ad vim resistentiæ
ut

nis. Longitudo in descensu descripta semper major est quam longitudo descripta in ascensu subsequente, si medium resistit; cum longitudines illæ in medio non resistente sint æquales (92. lib. I.).

(f) * Nam corporibus tarde descendentibus, seu quorum velocitas continuo decrescit, ut fit in corporum ascensu, paulo minus resistitur, pro ratione velocitatis; & corporibus acceleratis, seu descendentibus, paulo magis resistitur quam iis quæ uniformiter progrediuntur. In priore enim casu, medium eo quem à corporibus accepit motu, quemque aliquandiu ob inertiam materiæ conservat, in eandem plagam pergit cum corporibus, & ob validiorem ab initio motus continue decrescens acceptam impressionem magis agitur, ac proinde magis con-

spirat cum corporibus motis, minoremque iis resistentiam objicit. At in secundo casu cum motus perpetuo acceleretur, medium ex prioribus ictibus non satis velocem motum accepit, & ideo ejus celeritas novis impulsibus continuo augenda est ut possit cum corporibus motis conspirare; hincque corporibus acceleratis resistit magis quam uniformiter progredientibus. Pendulis igitur in descensu magis resistit medium, in ascensu minus quam pro ratione velocitatis, & ex utràque causâ tempus producit. Nam quo major est resistentia in descensu, & minor in ascensu, eo magis producit tempus, ut supra dictum est.

ut arcus CD ad arcum CO , qui (g) semissis est differentiae illius Aa . Ideoque vis, quâ corpus oscillans urgetur in cycloidis principio seu puncto altissimo, id (h) est, vis gravitatis,



erit ad resistantiam ut arcus cycloidis inter punctum illud supremum & punctum infimum C ad arcum CO ; id est (si arcus duplicentur) ut cycloidis totius arcus, seu (i) dupla penduli longitudo, ad arcum Aa . $Q. E. D.$

P R O-

(g) * Qui semissis est differentiae illius Aa . Nam (per hyp.) arcus CA æqualis est arcui CB , & (per cor. prop. XXV.) arcus OA æqualis est arcui OB ; quare $CA - OA$, seu $Aa - CO = CB - OB = CO$, & hinc $Aa = 2CO$, ac $CO = \frac{1}{2}Aa$.

(h) * Id est vis gravitatis. In cycloi-

dis principio five puncto altissimo tangens cycloidis est in directione gravitatis, & idcirco vis in cycloide æqualis est vi gravitatis in illo puncto, ut patet ex cor. prop. LI. lib. I.

(i) * Seu dupla penduli longitudo (462. lib. I.).

PROPOSITIO XXIX. PROBLEMA VI.

Posito quod corpori in cycloide oscillanti resistitur in duplicatâ ratione velocitatis: invenire resistantiam in locis singulis.

Sit Ba arcus oscillatione integrâ descriptus, sitque C infimum cycloidis punctum, & CZ semissis arcus cycloidis totius, longitudini penduli æqualis; & quærat resistantia corporis in loco quovis D . Secetur recta infinita OQ in punctis O, S, P, Q , eâ lege, ut (si erigantur perpendiculara OK, ST, PI, QE , centroque O & asymptotis OK, OQ describatur hyperbola $TIGE$ secans perpendiculara ST, PI, QE in T, I & E , & per punctum I agatur KF parallela asymptoto OQ occurrens asymptoto OK in K , & perpendicularis ST & QE in L & F) fuerit area hyperbolica $PIEQ$ ad aream hyperbolicam $PITS$ ut arcus BC descensu corporis descriptus ad arcum Ca ascensu descriptum, & area IEF ad aream ILT ut OQ ad OS . Dein perpendicularo MN abscindatur area hyperbolica $PINM$ quæ sit ad aream hyperbolicam $PIEQ$ ut arcus CZ ad arcum BC descensu descriptum. Et si perpendicularo RG abscindatur area hyperbolica $PIGR$, quæ sit ad aream $PIEQ$ ut arcus quilibet CD ad arcum BC descensu toto descriptum; erit resistantia in loco D ad vim gravitatis, ut area $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH$ ad aream $PINM$.

Nam cum vires à gravitate oriundæ quibus corpus in locis Z, B, D, a urgetur, ^(k) sint ut arcus CZ, CB, CD, Ca , & ^(l) arcus illi sint ut areæ $PINM, PIEQ, PIGR, PITS$; exponantur tum arcus tum vires per has areas respectivè. Sit insuper Dd spatium quam minimum à corpore descendente descriptum, & exponatur idem per aream quam minimam $RGgr$ parallelis RG, rg comprehensam; & producat

rg

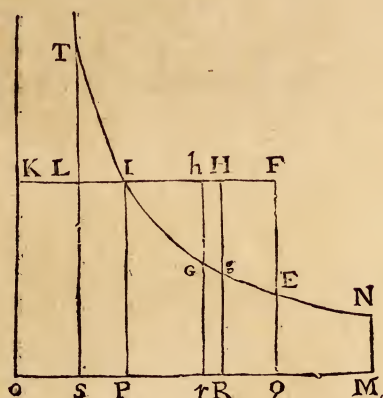
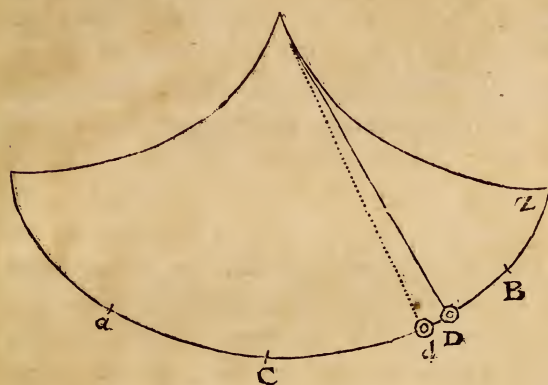
(k) * Sint ut arcus *Cre.*, per demonstrata in prop. LI. & Cor. 2. prop. LII. lib. I.

(l) * Et arcus illi sint ut areæ, per constructionem.

rg ad h , ut sint $GHhg$, & $RGgr$, contemporanea ^(m) area-
rum IGH , $PIGR$ decrementa. Et ⁽ⁿ⁾ areæ $\frac{OR}{OQ} IEF -$

LIBR.
SECOND.
SECT. VI.
PROP.
XXIX.
PROB. VI.

IGH incrementum $GHhg - \frac{Rr}{OQ} IEF$, seu $Rr \times HG -$
 $\frac{Rr}{OQ} IEF$, erit ad areæ $PIGR$ decrementum $RGgr$, seu



$Rr \times RG$, ut $HG - \frac{IEF}{OQ}$ ad RG ; ideoque ut $OR \times HG$
 $-\frac{OR}{OQ} IEF$ ad $OR \times GR$ seu ^(o) $OP \times PI$, hoc est (ob ^(p)
æqualia $OR \times HG$, $OR \times HR - OR \times GR$, $ORHK - OPIK$,
 $PIHR$

^(m) * *Arearum* IGH , $PIGR$ decre-
menta. Cum enim corpus è loco D de-
scendit in arcu DC , decrescit area $PIGR$
huic arcui proportionalis, & cum eâ decres-
cit quoque area IGH .

⁽ⁿ⁾ * Et areæ &c. Nam, ob datas
 OQ , & IEF , decrementum areæ $\frac{OR}{OQ} IEF$
 $-IGH$, sumptis duorum terminorum flu-
xionibus, invenitur æquale $\frac{Rr}{OQ} IEF - GHhg$;
& ideo, mutatis signis, ejusdem areæ in-

crementum est $GHhg - \frac{Rr}{OQ} IEF$, seu
&c.

^(o) * *Seu* $OP \times PI$. Per theor. 4.
de hyperbolâ.

^(p) * *Ob æqualia &c.* Cum sit $HG =$
 $HR - GR$, erit $OR \times HG = OR \times HR$
 $- OR \times GR$; sed $OR \times HR$ æquale est
rectangulo $ORHK$, & (per theor. 4. de
hyp.) $OR \times GR$ æquale est rectangulo
 $OPIK$. Quare $OR \times HG = ORHK$
 $- OPIK = PIHR = PIGR + IGH$.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

$PIHR$ & $PIGR + IGH$) ut $PIGR + IGH - \frac{OR}{OQ} IEF$ ad

$OPIK$. Igitur si area $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH$ dicatur Y , atque area $PIGR$ decrementum $RGgr$ detur, (q) erit incrementum areae Y ut $PIGR - Y$.

Quod si V designet vim à gravitate oriundam, arcui describendo CD proportionalem, quâ corpus urgetur in D , & R pro resistantia ponatur; erit $V - R$ vis tota quâ corpus urgetur in D . (r) Est itaque incrementum velocitatis ut $V - R$ & particula illa temporis in quâ factum est conjunctim: Sed (f) & velocitas ipsa est ut incrementum contemporaneum spatii descripti directè & particula eadem temporis inversè. Unde, cum resistantia per hypothesin sit ut quadratum velocitatis, incrementum resistantiæ (per (r) lem. 11.) erit ut velocitas & incrementum velocitatis conjunctim, id (u) est, ut momentum spatii & $V - R$ conjunctim; atque ideo, si momentum spatii detur, ut $V - R$; id est, si pro vi V scribatur ejus exponens $PIGR$, & resistantia R exponatur per aliam aliquam aream Z , ut $PIGR - Z$.

Igitur areâ $PIGR$ per datorum momentorum subtractionem uniformiter decresciente, crescunt area Y in ratione $PIGR - Y$,

(q) * Erit incrementum areae Y ut $PIGR - Y$. Quoniam enim (hyp.) est

$$OR \cdot IEF - IGH = Y, \text{ \& (ex demonstra-}$$

tis) incrementum areae $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH$

est ad decrementum (ex hyp.) datum

$$RGgr, \text{ ut } PIGR + IGH - \frac{OR}{OQ} IEF,$$

seu $PIGR - Y$, ad datum rectangulum $OPIK$; manifestum est quod incrementum areae Y sit ad $PIGR - Y$ in datâ ratione, nimirum in ratione decrementi dati $RGgr$ ad rectangulum datum $OPIK$.

(r) * Est itaque incrementum velocitatis, ut &c. (18).

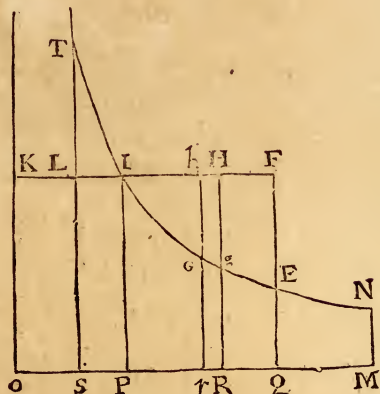
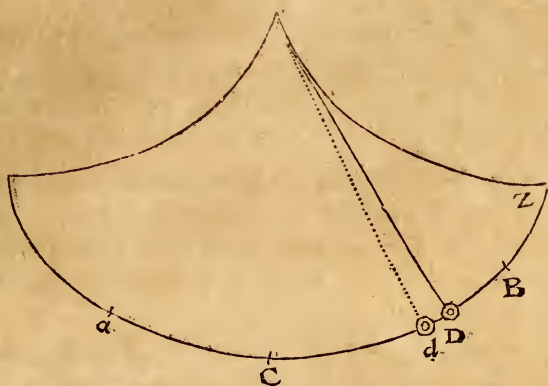
(f) * Sed & velocitas ipsa est &c. (11)

(t) * Per Lemma 11. casu 3o. idque statim apparet: nam si velocitas dicatur v , cum sit R ut $v v$, erit dR ut $2vdv$, seu ut $v dv$.

(u) * Id est, ut momentum spatii &c. Quia (ex dem.) velocitatis incrementum est ut $V - R$ & momentum temporis conjunctim, velocitas autem ipsa ut incrementum spatii directè & momentum temporis inversè; erit ex æquo, velocitas ipsum incrementum ducta, ut $V - R$ & incrementum spatii conjunctim, in quâ ratione est etiam incrementum resistantiæ (ex dem.).

Y, & area Z in ratione $PIGR-Z$. Et propterea si areae
& Z simul incipiant & sub initio æquales sint, hæ (*) per
additionem æqualium momentorum pergent esse æquales,
& æqualibus itidem momentis subinde decrescen-tes simul eva-
nescent. Et vicissim, si simul incipiunt & simul evanescent,
æqualia habebunt momenta & semper erunt æquales: id adeo quia

LIBER
SECOND.
SECT. VI.
PROP.
XXIX.
PROB. VI.



si resistentia Z augeatur, velocitas unà cum arcu illo Ca , qui in ascensu corporis describitur, diminuetur; & puncto in quo motus omnis unà cum resistentia cessat propius accedente ad punctum C , (γ) resistentia citius evanescet quam area Y . Et contrarium eveniet ubi resistentia diminuitur. Jam

Jam:

(x) * *Hæ per additionem æqualium momentorum pergent esse æquales*, &c. Cum enim semper crescat area Y in ratione $PIGR - Y$, & area Z in ratione $PIGR - Z$; si area illæ Y & Z simul incipiant & initio æquales sint, erunt etiam areae $PIGR - Y$ & $PIGR - Z$ sub initio æquales; & ob datam incrementorum areae Y & areae Z ad $PIGR - Y$ & $PIGR - Z$ rationem, incrementa illa sicut & $PIGR - Y$ ac $PIGR - Z$ manebunt semper æqualia, uti sub initio. Quare etiam areae Y & Z æqualibus itidem momentis subinde decrescent & simul evanescent.

(y) * *Resistentia citius evanescet quam*
area Y_2 . & contrarium &c. Nam si area

Z semper æqualis sit areæ Y, simul incipiant simulque evanescent. Incipit autem area Y (ut infra ostendetur) ubi recta R G incidit in rectam Q E, & definit ubi recta R G incidit in rectam ST, suntque Q & S puncta fixa per arcum CB, Ca longitudines determinata (per confus.). Quare si resistentia Z augeatur vel minuaturs ita ut cesset in puncto arcus Ca infra vel supra a positum, citius vel tardius evanescent area Z quam area Y, quia hæc non definit nisi ubi corpus pervenit ad locum a. Resistentia igitur, seu area Z nec major nec minor esse potest quam area Y, si simul incipiant & simul evanescant.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Jam vero area Z incipit definitque ubi resistentia nulla est, hoc est, in principio motus ubi arcus CD arcui CB æquatur & recta RG incidit in rectam QE , & in fine motus ubi arcus CD arcui Ca æquatur & RG (2) incidit in rectam ST . Et area Y seu $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH$ incipit definitque ubi nulla est, ideoque ubi $\frac{OR}{OQ} IEF$ & IGH æqualia sunt: hoc (3) est (per constructionem) ubi recta RG incidit successivè in rectas QE & ST . Proindeque areæ illæ simul incipiunt & simul evanescunt, & propterea semper sunt æquales. Igitur area $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH$ æqualis est areæ Z , per quam resistentia exponitur, & propterea est ad aream $PINM$ per quam gravitas exponitur, ut resistentia ad gravitatem. *Q. E. D.*

Corol. 1. Est igitur resistentia in loco infimo C ad vim gravitatis, ut area $\frac{OP}{OQ} IEF$ ad (b) aream $PINM$.

Corol. 2. Fit autem maxima, ubi area $PIHR$ est ad aream IEF ut OR ad OQ . Eo enim in casu momentum ejus (nimirum $PIGR - Y$) (c) evadit nullum. *Corol.*

(2) * Incidit in rectam ST . Hæc patet per constructionem, quæ areæ $PIEQ$, $PIGR$, $PITS$ factæ sunt arcubus CB , CD , Ca proportionales.

(a) * Hoc est (per constructionem) ubi Qc . Ubi enim Y evanescit, fit quoque $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH = 0$, & ideo $\frac{OR}{OQ} IEF = IGH$; hoc autem contingit ubi fit $IEF : IGH = OQ : OR$, quod evenit primo ubi recta RG incidit in rectam QE & incipit area Y . Tunc enim $IEF = IGH$ & $OQ = OR$ ideoque $IEF : IGH = OQ : OR$. Est etiam $\frac{OR}{OQ} IEF = IGH$, quando fit $OR = OS$ & $IGH = ILT$: nam cum (per constr.) sit area IEF ad aream ILT ut OQ ad OS , si ponatur $OR = OS$, fiet $ILT = IGH$, eritque

area IEF ad aream IGH ut OQ ad OR , & hinc $\frac{OR}{OQ} IEF = IGH$. Est autem $OR = OS$, ubi recta RG incidit in rectam ST , & area Y definit ibidem.

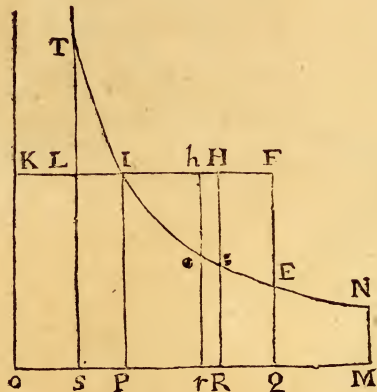
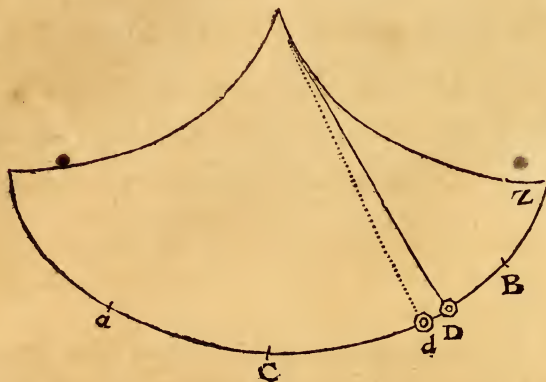
(b) * Ad aream $PINM$. Nam evanescente arcu CD , evanescit ipsi proportionalis area $PIGR$, & hinc evanescit etiam area IGH , fitque $OR = OP$, atque proinde $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH = \frac{OP}{OQ} IEF$.

(c) * Evadit nullum. Momentum areæ Y est ut $PIGR - Y$ (ex dem.), id est, ut $PIGR + IGH - \frac{OR}{OQ} IEF = PIHR - \frac{OR}{OQ} IEF$. Quæ propter momentum areæ Y nullum fit, & ideo resistentia

Corol. 3. Hinc etiam innotescit velocitas in locis singulis: quippe quæ est in subduplicatâ ratione resistentiæ, & ipso motus initio æquatur velocitati corporis in eâdem cycloide sine (d) omni resistentiâ oscillantis.

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXIX.
PROB. VI.

Cæ.



stentia (cui area Y proportionalis est) maxima evadit (48), ubi est $PIHR - OR$. $IEF = 0$, seu ut $PIHR = OR$. IEF , ac proinde ubi area $PIHR$ est ad aream IEF ut OR ad OQ .

(d) * Sine omni resistentiâ oscillantis. Quoniam velocitatis quadratum in loco quovis D est ut resistentia, seu ut area Y in medio resistente; & ut $CB^2 - CD^2$ (per prop. LII. lib. I.) seu ut $PIEQ^2 - PIGR^2$ in medio non resistente; si velocitates illæ dicantur v, V , sintque C & E quantitates constantes, erit $vv = C \times Y$, & $VV = E \times PIEQ^2 - E \times PIGR^2$. Et quia initio motus, dum corpus est in B , velocitates illæ æquales sunt, ob resistentiam respectu vis à gravitate oriundæ evanescentem; erit initio motus $C \times Y = E \times PIEQ^2 - E \times PIGR^2$; sed initio motus est Y , seu OR . $IEF - IGH = OR$. $IEF - IEF + QR \times FE =$

Tom. II.

$$OR \times IEF - OQ \times IEF + OQ \times QR \times FE$$

179.

$$= \frac{QR}{OQ} \times OQ \times FE - IEF, \text{ coincidente}$$

nimirum GH cum EF , & QR seu HF evanescente. Et similiter initio motus est $PIEQ^2 - PIGR^2 = PIEQ + PIGR$. $\times PIEQ - PIGR = 2 PIEQ - QR \times QE$. $\times QR \times QE = 2 PIEQ \times QR \times QE$, neglecto termino evanescente $QR^2 \times QE^2$.

Quare erit initio motus $\frac{C \times QR}{OQ} \times$

$$OQ \times FE - IEF = E \times QR \times QE \times 2 PIEQ, \text{ & ideo } C \times E = 2 PIEQ$$

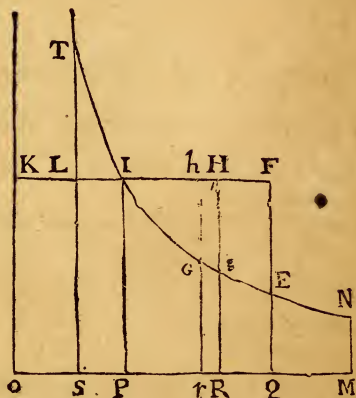
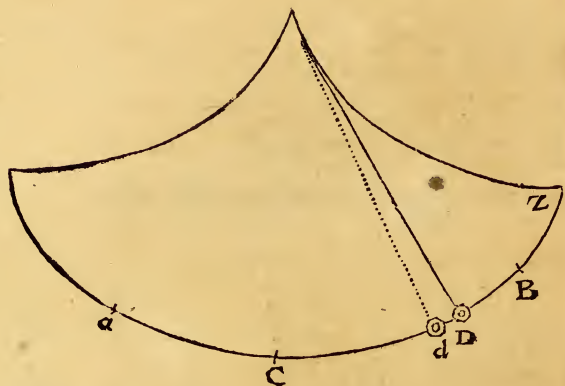
$$\times QE: \frac{OQ \times FE - IEF}{OQ}; \text{ unde, cum sit semper } vv:VV = C \times Y: E \times PIEQ^2 - E \times PIGR^2, \text{ erit quoque } vv:VV = 2 PIEQ \times QE \times \frac{OQ}{OQ} IEF - IGH: \frac{OQ \times FE - IEF}{OQ} \times PIEQ^2 - PIGR^2.$$

D d

In-

DE MOTU
CORPO-
REM.

Cæterum (e) ob difficilem calculum quo resistentia & velocitas per hanc propositionem inveniendæ sunt, visum est propositionem sequentem subungere.



Innotescet igitur velocitas in medio resistente per inventam ipsius rationem ad velocitatem in medio non resistente in singulis locis.

(e) * Cæterum ob difficilem calculum &c. Sit $OP=a$, $PI=FQ=b$, $OS=x$, & ideo $ST=\frac{ba}{x}$, $SP=LI=a-x$, &

$LT=\frac{ba}{x}-b$. Deinde $OQ=z$, & hinc

$QE=\frac{ba}{z}$, $PQ=FI=z-a$, & $FE=b-\frac{ba}{z}$. Et erit areæ $PIEQ$ elementum

$=\frac{badz}{z}$, areæ $PITS$ elementum

$=-\frac{badx}{x}$; & inde area $PIEQ=$

$baLz+Q\text{ const.}$; & quia area illa evanescit ubi est $PQ=z-a=0$, seu ubi $z=a$, invenitur constans $Q=-baL.a$, atque adeo area $PIEQ=baL.z-baL.a=baL.\frac{z}{a}$. Similimodo reperitur area $PITS$

$=baL.\frac{a}{x}$. Sit jam arcus BC ad arcum

Ca , ut m ad 1 ; & erit (per const.) $m:$

$1=baL.\frac{z}{a}:baL.\frac{a}{x}=L.\frac{z}{a}:L.\frac{a}{x}$, ac

proinde $L.\frac{z}{a}=mL.\frac{a}{x}=L.\frac{a^m}{x^m}$, atque

$\frac{z}{a}=\frac{a^m}{x^m}$, & $z=\frac{a^{m+1}}{x^m}$.

Porro ex superioribus denominationibus invenitur areæ IEF elementum $=bdz-\frac{badz}{z}$, & inde area ipsa $IEF=bz-, quæ cum sit 0 ubi $FI=z-a$ evanescit fitque $z=a$, est $Q=-ba$$

+ $baL.a$ ideoque $IEF=baL.\frac{a}{z}+bz$

- ba ; & similiter habetur area $ILT=baL.\frac{a}{x}+bx-ba$. Sed (per const.) area

IEF est ad aream ILT ut OQ ad OS ,

seu ut z ad x : quare $z:x=baL.\frac{a}{z}+bz$
- ba

$-ba:baL\frac{a}{x}+bx-ba$, & dividendo
per b , ac loco z scribendo ipsius valorem
 $\frac{a^{m+1}}{x^m}$, fit $a^{m+1}:x^{m+1}=aL\frac{x^m}{a^m}+$
 $\frac{a^{m+1}}{x^m}-a:aL\frac{a}{x}+x-a$; unde habe-
tur $a^{m+1}L\frac{a}{x}+a^{m+1}x-a^{m+1}=ax^{m+1}$
 $L\frac{x^m}{a^m}+a^{m+1}x-ax^{m+1}$; & inde erui-
tur $mx^{m+1}Lx-mx^{m+1}La+a^{m+1}$
 $Lx-x^{m+1}=a^{m+1}La-a^{m+1}$. Si itaque
ex hac æquatione per serierum regressum,
vel quâcumque alia methodo, determi-
netur valor x per arbitriam lineam a , &

deinde per æquationem $z=\frac{a^{m+1}}{x^m}$ inve-
niatur valor ipsius z ; Newtoniana con-
structio ad calculum logarithmorum revo-
cabitur.

Scholion. Hermannus prop. 73. & 74.
lib. 2. phoronomiæ geminam constructionem
dedit, quâ corporis in curvâ qualibet of-
cillantæ resistentiæ velocitatis quadrato
proportionalis definitur, & Newtonianam
pro cycloide constructionem ope logarith-
micæ simpliciorum reddidit. Difficile au-
tem non est (44) hanc Newtoni constru-
ctionem revocare ad logarithmicam per
punctum N & asymptoto KO ad partes O
productâ describendam.

PROPOSITIO XXX. THEOREMA XXIV.

Si recta aB æqualis sit cycloidis arcui quem corpus oscillando describit, & ad singula ejus puncta D erigantur perpendiculara DK, quæ sint ad longitudinem penduli ut resistentia corporis in arcus punctis correspondentibus ad vim gravitatis: dico quod differentia inter arcum descensu toto descriptum & arcum ascensu toto subsequente descriptum ducta in arcuum eorundem semisummam, æqualis erit area BKa à perpendicularis omnibus DK occupatæ.

Exponatur enim tum cycloidis arcus, oscillatione integrâ descriptus, per rectam illam sibi æqualem aB , tum arcus qui describeretur in vacuo per longitudinem AB . Bifecetur AB in C , & (f) punctum C repræsentabit infimum cycloidis punctum, & (g) erit CD ut vis à gravitate oriundâ, quâ corpus in D secundum tangentem cycloidis urgetur, eamque habebit rationem ad longitudinem penduli quam (h) habet vis in D ad vim gravitatis. Exponatur igitur vis illa per longitudinem CD , & vis gravitatis per longitudinem penduli, & si in DE capiatur DK in eâ ratione ad longitudinem penduli quam habet resistentia ad gravitatem, erit DK exponens resistentiæ. Centro C & intervallo CA vel CB construatur semicirculus $B E e A$. Describat autem corpus tempore quam minimo spatium Dd , & erectis perpendicularis DE , de circumferentiæ occurrentibus in E & e , erunt hæc ut velocitates quas corpus in vacuo, descendendo à puncto B , acquireret in locis D & d . Patet hoc (per prop. LII. lib. I.). Exponantur itaque hæc velocitates per perpendiculara illa DE , de ; sitque DF velocitas quam acquirit in D cadendo de B in medio resistente. Et si

cen-

(f) * Et punctum C repræsentabit infimum cycloidis punctum. Nam cycloidis punctum infimum arcum quem corpus in medio non resistente oscillando describit in duas partes æquales dividit.

(g) * Et erit CD ut vis à gravitate

oriunda &c. patet per demonstr. prop. LI. lib. I.

(h) * Quam habet vis in D ad vim gravitatis, per cor. I. prop. LI. & not. 462. lib. I.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

(ⁿ) ideoque summa omnium $MN \times CM$ æqualis erit summa omnium $Dd \times DK$. Ad punctum mobile M erigi semper intelligatur ordinata rectangula æqualis indeterminata CM , quæ motu continuo ducatur in totam longitudinem Aa ; & trapezium ex illo motu descriptum sive huic æquale rectangulum $Aa \times \frac{1}{2}aB$ (^o) æquabitur summa omnium $MN \times CM$, ideoque summa omnium $Dd \times DK$, id est, areæ $BKVTa$. *Q. E. D.*

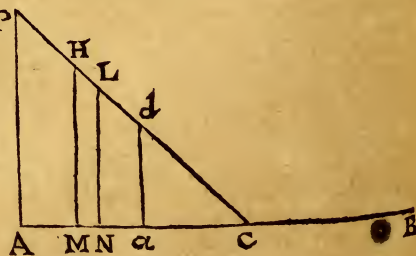
Corol. Hinc ex lege resistentiæ & arcuum Ca , CB differentia Aa colligi potest proportio resistentiæ ad gravitatem quam proximè.

Nam si uniformis sit resistentia DK , figura $BKTa$ rectangulum erit sub Ba & DK ; & inde rectangulum sub $\frac{1}{2}Ba$ & Aa erit æquale rectangulo sub Ba & DK , & DK æqualis erit $\frac{1}{2}Aa$. Quare cum DK sit exponens resistentiæ, & longitudo penduli exponens gravitatis, erit resistentia ad gravitatem ut $\frac{1}{2}Aa$ ad longitudinem penduli; omninò ut in prop. xxviii. demonstratum est.

Si resistentia sit ut velocitas, figura $BKTa$ ellipsis erit quam proximè. Nam si corpus, in medio non resistente, oscillatione in-

(ⁿ) * Ideoque summa omnium $MN \times CM$ &c. Quoniam (per modo demonstrata) $MN \times CM = Dd \times DK$, erit summa omnium $MN \times CM$ æqualis summa omnium $Dd \times DK$, modo simul incipiant simulque desinant. Incipit autem summa omnium $Dd \times DK$ in B & desinit in a , & summa omnium $MN \times CM$ incipit in A , & ideo si desinat in a , erunt summae illæ æquales.

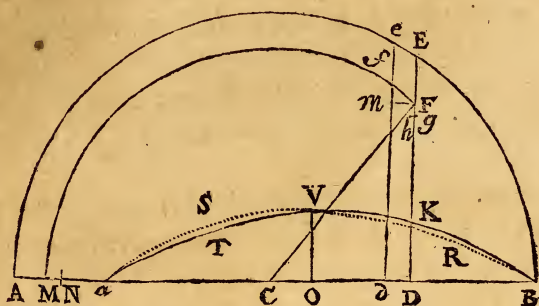
(^o) * Æquabitur summa &c. Erigatur ad punctum A perpendicularum $AP = AC$, jungatur PC , & ductis per M & N ac a perpendicularis MH , NL , ab ; erit semper $MN \times CM = MN \times HM$; ideoque si ordinata variabilis HM ducatur in totam longitudinem Aa , erit trapezium $APba$ æquale summae omnium $MN \times CM$ ab



Aa ad a ; sed trapezium illud est $CAP - Cab = \frac{1}{2}CA^2 - \frac{1}{2}Ca^2 = \frac{1}{2}(CA + Ca) \times (CA - Ca) = \frac{1}{2}aB \times Aa$, ob $CB = CA$. Ergo &c.

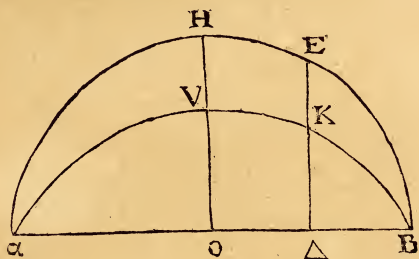
integrâ describeret longitudinem BA , velocitas in loco quovis D foret ut circuli diametro AB descripti ordinatim applicata DE . Proinde cum Ba in medio resistente, & BA in medio non resistente, (P) æqualibus circiter temporibus descri-

LIBER
SECT. VI.
PROP.
XXX.
THEOR.
XXIV.



bantur; ideoque velocitates in singulis ipsius Ba punctis, sint quam proximè ad velocitates in punctis correspondentibus longitudinis BA , ut est Ba ad BA ; erit velocitas in puncto D in medio resistente ut circuli vel ellipsos super diametro Ba

(p) * 180. *Æqualibus circiter temporibus describantur.* Quia resistantia minuendo corporis velocitatem tempus producit in descensu à B ad C , illudque contrahit in ascensu à C ad a , longitudines BA in medio non resistente & Ba in medio resistente, earumque longitudinum partes proportionales, æqualibus circiter temporibus describuntur. Sunt autem velocitates ut spatia eodem temporis momento descripta (11); quare velocitates in partibus longitudinum BA , Ba correspondentibus sunt quam proximè ut longitudines BA , Ba , id est, in ratione datâ. Centro O & diametro AB describatur circulus $BEHa$, sitque $B\Delta$ in hac figurâ ad BD in figurâ textûs, ut Ba ad BA , hoc est, ut velocitas in loco Δ in medio resistente ad velocitatem in loco D in medio non resistente; & ductâ



180.

ordinatâ ΔE , erit etiam, ob figurarum similitudinem ΔE ad DE ut Ba ad BA , ideoque ut velocitas in medio resistente ad velocitatem in medio non resistente. Velocitas igitur in medio resistente erit semper ut ordinata variabilis ΔE .

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Ba descripti ordinatim applicata; (9) ideoque figura *BKVTa* ellipsis erit quam proximè. Cum resistantia velocitati proportionalis supponatur, sit *OV* exponens resistantiæ in puncto medio *O*; & ellipsis *BRV Sa*, centro *O*, semiaxibus *OB*, *OV* descripta, figuram *BKVTa*, eique æquale rectangulum *Aa* × *BO*, æquabit quamproximè. Est igitur *Aa* × *BO* ad *OV* × *BO* ut (r) area semi-ellipseos hujus ad *OV* × *BO*: id est, *Aa* ad *OV* ut (f) area semicirculi ad quadratum radii, five ut 11 ad 7 circiter: Et propterea $\frac{7}{11} Aa$ ad longitudinem penduli ut corporis oscillantis resistantia in *O* ad ejusdem gravitatem.

Quod si resistantia *DK* sit in duplicatâ ratione velocitatis, figura *BKVTa* ferè (t) parabola erit verticem habens *V* & axem

(9) * Ideoque figura *BKVTa* ellipsis erit quam proximè. Cum enim (ex modo demonstratis) velocitas in loco quovis Δ sit semper ut ordinata ΔE ad circumulum, & (per hyp.) resistantia ΔK in hac figurâ, vel *DK* in figura textus, sit semper ut velocitas ΔE , erit ΔK ut ΔE ; & quia $\Delta E^2 = a \Delta \times \Delta B$ (ex naturâ circuli), erit etiam ΔK^2 ut $a \Delta \times \Delta B$, & ideo figura *BKVTa* ellipsis, cujus centrum *O*, semiaxes *aO*, & *OV*, si *OV* exponat resistantiam in puncto medio *O* axis *aB*.

(r) * Ut area semi-ellipseos hujus ad *OV* × *BO*. Est enim area illa = $Aa \times \frac{1}{2} aB$ (per prop. hanc), & $\frac{1}{2} aB = BO$ (per constr.).

(f) * Ut area semicirculi ad quadratum radii &c. Area ellipseos cujuscunque est ad rectangulum sub axibus in ratione datâ, nimirum in ratione areæ circuli ad quadratum diametri (250. lib. 1.); circulus enim est ellipsis cujus sunt axes æquales; unde area semi-ellipseos *BKVTa* est ad quartam partem rectanguli sub axibus, seu ad rectangulum sub semiaxibus *OV* × *BO*, ut area semicirculi ad quadratum radii. Sed si circuli radius sit 7, erit semiperipheria 22 circiter, & area semicirculi 7 × 11, ideoque area semicir-

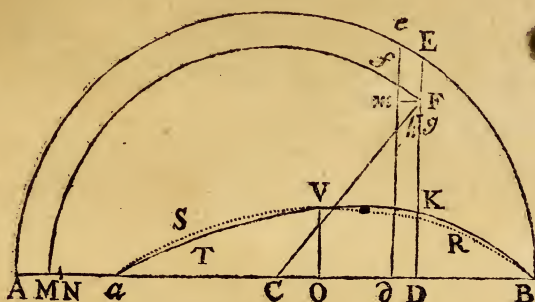
culi ad quadratum radii ut 11 ad 7 circiter. Est igitur *Aa* ad *OV* ut 11 ad 7, & proinde $OV = \frac{7}{11} Aa$. Et prop-

terea (per prop. hanc) $\frac{7}{11} Aa$ est ad longitudinem penduli ut corporis oscillantis resistantia in *O* ad ejusdem pondus.

(t) * Ferè parabola erit. Ordinata ΔE ad semicirculum *BEHa* (vide fig. nor. 180.) est semper ut velocitas in loco Δ in medio resistente, & (ex naturâ circuli) $\Delta E^2 = a \Delta \times \Delta B$, & (ex hyp.) resistantia ΔK est ut velocitatis quadratum, seu ut ΔE^2 , adeoque ΔK est ut rectangulum $a \Delta \times \Delta B$ five ut $\frac{OB + O\Delta}{\times OB - O\Delta}$ hoc est ut $\frac{OB^2 - O\Delta^2}{OB^2 - O\Delta^2}$. * Sed in Parabolâ cujus vertex foret *V* & axis *VO* differentia abscissarum foret semper ad differentiam quadratorum ordinatarum in utriusque abscissæ extremo ductarum, in datâ ratione. Jam verò si ex *K* ducatur in axem perpendicularis *KP*, est $K\Delta = PO$ & PO est differentia abscissarum *VP* & *VO*, est $O\Delta = PK$ ordinata in *P*, ideoque est $\frac{OB^2 - O\Delta^2}{OB^2 - O\Delta^2}$ differentia quadratorum ordinatarum in punctis *P* & *O*, cum ergo KD & $\frac{OB^2 - O\Delta^2}{OB^2 - O\Delta^2}$ sint in datâ

axem OV , (^u) ideoque æqualis erit rectangulo sub $\frac{2}{3}Ba$ & OV quam proximè. Est igitur rectangulum sub $\frac{1}{2}Ba$ & Aa æquale rectangulo sub $\frac{2}{3}Ba$ & OV , ideoque OV æqualis $\frac{3}{4}Aa$: & propterea corporis oscillantis resistentia in O ad ipsius gravitatem ut $\frac{3}{4}Aa$ ad longitudinem penduli.

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXX.
THEOR.
XXIV.



Atque has conclusiones in rebus practicis abundè satis accuratas esse censeo. Nam cum ellipsis vel parabola $BRV Sa$ congruat cum figura $BKVTa$ in (^x) puncto medio V , hæc si ad partem alterutram BRV vel $V Sa$ excedit figuram illam, (^y) deficiet in ab eadem ad partem alteram, & sic eidem æqua-

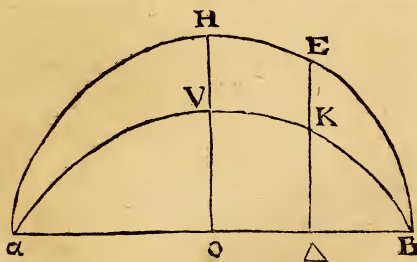
datâ ratione figura $BKVTa$ parabola erit verticem habens V & axem OV (per theor. 1. de parab.)

(^u) * Ideoque æqualis erit rectangulo sub $\frac{2}{3}Ba$ & OV quam proximè. Nam area parabolica $BKVO$ est $\frac{2}{3}BO \times VO$ (Theor. 4. de parab.) & ipsius duplum, seu area tota $BKVa$ est $\frac{2}{3}aB \times OV$.

(^x) * In puncto medio V . Supponitur enim quod OV accuratè exhibeat resistentiam in puncto medio O , quodque parabola vel ellipsis per punctum V descripta fit.

(^y) * Deficiet ab eadem ad partem alteram. Quia duæ ellipseos vel parabolæ

Tom. 11.



partes BRV & aSV similes sunt & æquales, si resistentiæ in descensu à B ad O majores sint quam pro ratione ordinarum DR ad ellipsum vel parabolam, E c ad

DE MOTU
CORPO-
RUM.

quabitur quam proximè (2).

P R O.

ad alteram partem minores erunt; & contra.

181. Sit resistentia in ratione sesquiplacatâ velocitatis, id est, (vide fig. not.

180.) ΔK ut $\Delta E^{\frac{3}{2}}$; & quoniam (ex naturâ circuli) $E = (BO^2 - \Delta O^2)^{\frac{1}{2}}$, &

proinde $\Delta E^{\frac{3}{2}} = (BO^2 - \Delta O^2)^{\frac{3}{4}}$, erit ΔK ut $(BO^2 - \Delta O^2)^{\frac{3}{4}}$, & (in fig.

textûs) DK ut $(BO^2 - DO^2)^{\frac{3}{4}}$. Dicantur $BO = a$, $VO = b$, $DO = x$, $DK = y$,

& erit $b : y = a^{\frac{3}{2}} : (aa - xx)^{\frac{3}{4}}$, ideo-

que $y = \frac{b(aa - xx)^{\frac{3}{4}}}{a^{\frac{3}{2}}}$; & hinc area

OVKD momentum $ydx = bdx \frac{(aa - xx)^{\frac{3}{4}}}{a^{\frac{3}{2}}}$.

Quantitas $(aa - xx)^{\frac{3}{4}}$ in seriem infinitam resolvatur (551. lib. 1.), & invenietur $dx(aa - xx)^{\frac{3}{4}} = a^{\frac{3}{2}}dx - \frac{3x^2dx}{2a^{\frac{1}{2}}} -$

$\frac{3x^4dx}{4a^{\frac{3}{2}}} - \frac{3 \times 5x^6dx}{8a^{\frac{5}{2}}} - \frac{3 \times 5 \times 7x^8dx}{16a^{\frac{7}{2}}} -$

$\frac{4 \times 8a^{\frac{5}{2}}}{4 \times 8a^{\frac{5}{2}}} - \frac{4 \times 8 \times 12a^{\frac{9}{2}}}{4 \times 8 \times 12 \times 16a^{\frac{11}{2}}} -$

&c. Et sumptis fluentibus $S. dx(aa - xx)^{\frac{3}{4}} = a^{\frac{3}{2}}x - \frac{x^3}{4a^{\frac{1}{2}}} - \frac{3x^5}{5 \times 4 \times 8a^{\frac{3}{2}}} -$

$\frac{3 \times 5 \times 7}{3 \times 5 \times 9 \times 16a^{\frac{5}{2}}} - \frac{7 \times 4 \times 8 \times 12a^{\frac{9}{2}}}{9 \times 4 \times 8 \times 12 \times 16a^{\frac{11}{2}}} -$

&c. = $\frac{50841a^{\frac{1}{2}}}{71680}$, factâ $x = a$, & neglectis, ob parvitatem, cæteris seriei terminis. Quare cum sit area OVKD =

$\frac{b}{a^{\frac{3}{2}}} \times S. dx(aa - xx)^{\frac{3}{4}}$, si ponatur $x = a$

erit area OVKB = $\frac{50841}{71680}ba$, & 2OVKB

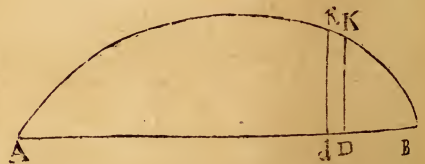
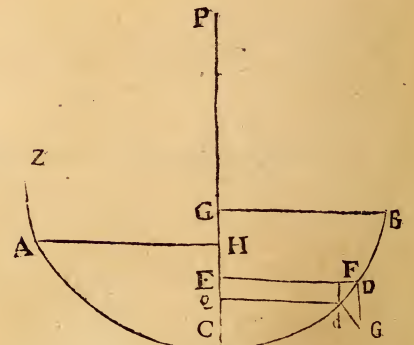
est area tota, BKVTa = $\frac{50841}{35840}ba = \frac{10}{7}ba$,

circiter. Est itaque $\frac{10}{7}VO \times BO =$

$Aa \times BO$, & hinc $VO = \frac{7}{10}Aa$; ac

propterea corporis oscillantis resistentia in O ad ipsius gravitatem ut $\frac{7}{10}Aa$ ad

longitudinem penduli.



(2)* 182. Quam proximè. Propositionem 72. lib. 2. prior. quæ 30^a. hujus libri fere similis est, sed generalis, & demonstratur facilis, hic adjungemus.

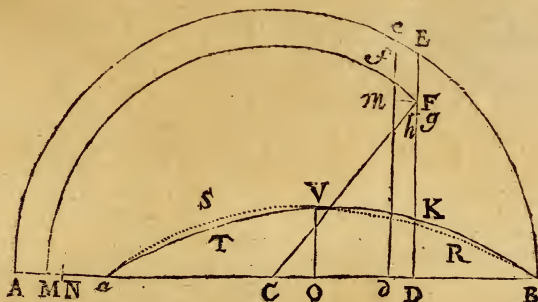
Si curvæ cujusvis BCZ arcus totus AB, quem grave descensu per BC & subsequente ascensu per CA in medio resistente describit, extendatur in lineam rectam BA, & ad singula hujus rectæ puncta D erigantur perpendiculara DK proportionalia medii resistentis quas mobile in homologis curvæ BCA punctis D subit, sitque B.K.A. curva quam punctum K perperuo-

PROPOSITIO XXXI. THEOREMA XXV.

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXXI.
THEOR.
XXV.

Si corporis oscillantis resistentia in singulis arcuum descriptorum partibus proportionalibus augeatur vel minuat in datâ ratione; differentia inter arcum descensu descriptum & arcum subsequente ascensu descriptum, augebitur vel diminuetur in eâdem ratione.

Oritur enim differentia illa ^(a) ex retardatione penduli per resistentiam medii, ideoque est ut retardatio tota eique proportionalis



resistentia retardans. In superiore propositione rectangulum sub rectâ $\frac{1}{2}aB$ & arcuum illorum CB , Ca differentia Aa æqualis

tangit: area curvilinea $BKAB$ æquabitur rectangulo $PC \times GH$ ex recta PC , quæ gravitatem constantem exponit, in differentiam GH abscissarum GC , HC arcuum BC , CA descensu & subsequente ascensu descriptorum.

Ex punctis D , d infinitè propinquis demittantur ad PC perpendiculara DE , de , & ex puncto d ad E D perpendicularum dF ; & vis gravitatis PC erit ad vim tangentialem in loco D , quâ motus corporis in curvâ acceleratur, ut Dd ad Fd .

* Nam ducta DG parallela PC & Gd in curvam perpendiculari, exprimat DG gravitatis actionem, exprimet Dd vim Tangentialem, sed ob similitudinem Triangulorum DdG , DdF est $DG:Dd = Dd:FD$, erit ergo Dd ad Fd ut vis gravitatis ad vim Tangentialem, quâ propter cum Dd sumatur ubique æqualis ut est actio gravitatis, ubique Fd exprimet

vim Tangentialem; est $Fd = Ee$, si itaque PC repræsentet vim gravitatis erit $Dd:Ee = PC$ ad vim Tangentialem, † ideoque vis illa tangentialis = $\frac{PC \times Ee}{Dd}$.

Sed corporis descendentis vis acceleratrix æqualis est excessui vis tangentialis supra resistentiam; erit igitur vis acceleratrix in loco $D = \frac{PC \times Ee}{Dd} - DK$. Ducatur hæc vis in elementum spatii Dd , & fiet $PC \times Ee - DK \times Dd = v dv$, si velocitas in loco D sit v (18, 19); & hinc, sumptis fluentibus, habetur $PC \times GE - BKD = \frac{1}{2}vv$. Fiat $BD = BA$, & ideo $v = 0$, atque $GE = GC - CH = GH$, & erit $PC \times GH - BKAB = 0$, ac proinde $PC \times GH = PKAB$. Q. E. D.

(a) * Oritur enim differentia illa ex retardatione penduli per resistentiam medii.
E c 2. * Di-

182.

DE MOTU
CORPORUM
LIB. I.

erat areæ $BKTA$. Et area illa, si maneat longitudo aB , augetur vel diminuitur in ratione ordinatim applicatarum DK ; hoc est, in ratione resistentiæ, (b) ideoque est ut longitudo aB & resistentia conjunctim. Proindeque rectangulum sub Aa & $\frac{1}{2}aB$ est ut aB & resistentia conjunctim, & propterea Aa ut resistentia. *Q. E. D.*

Corol. I. Unde si resistentia sit ut velocitas, differentia ar.

* Dividantur arcus à duobus pendulis descripti in partes proportionales infinite parvas, & totum illud quod deest singulo arcui, poterit concipi ut effectus retardationum quas corpora passa sunt singularum illarum particularum initio, spatium verò quod propter singulam retardationem deficit, est ut illa retardatio & tempus per quod corpus motum fuit post illam retardationem receptam usque ad finem oscillationis; sed quoniam in oscillationibus utut inæqualibus tempora quibus similes arcuum partes describuntur sunt æqualia, in medio non resistente, & in medio resistente saltem quam proximè, (180) spatia quæ deficient propter retardationes in proportionalibus arcuum partibus receptas, sunt ut illæ retardationes.

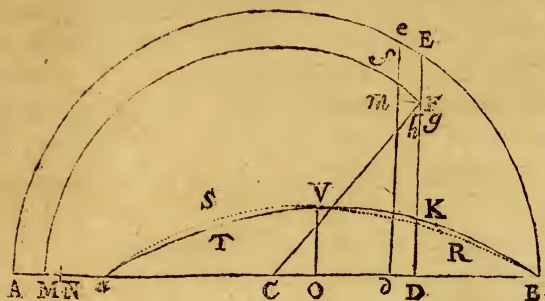
* Ideo differentia arcuum est ut retardatio tota, eique proportionalis resistentia retardans, si quantitates materiæ corporum pendulorum sint æquales, retardatio in singulis arcuum descriptorum partibus est ut resistentia in iisdem locis, sed ut resistentiæ sunt in datâ quâdam Lege velocitatem ex Hypothesi & velocitates in arcuum partibus proportionalibus sunt in Ratione datâ, ideo, resistentiæ in singulis arcuum partibus proportionalibus sunt in ratione datâ, ac per consequens omnes retardationes, sunt in eadem ratione, summæ ergo retardationum erunt in eadem ratione datâ, Ergo tota spatia deficientia illis retardationibus proportionalia erunt in eadem ratione, Differentiæ ergo inter arcum descensu descriptum & arcum ascensu subsequente descriptum in variis arcubus ab eodem corpore descriptis, sunt in Datâ Lege Resistentiæ.

183. * Cor. 1. Differentiæ arcuum, respectu arcuum descensu descriptorum eam-

dem sequuntur Legem quam resistentiæ sequuntur respectu velocitatum. Nam cum tempora quibus correspondentes & proportionales arcuum partes describuntur sint æqualia, velocitates erunt semper ut illæ arcuum partes, sive ut arcus toti, (180) quam proximè, ergo resistentiæ, retardationes & differentiæ arcuum eandem Legem sequuntur respectu arcuum ac respectu velocitatum.

Cor. 2. * Si Corpora pendula differant quantitate materiæ, Differentiæ arcuum sunt directè in Lege datâ arcuum & inversè ut quantitates materiæ: Nam eo in casu retardationes in singulis arcuum partibus sunt directè ut resistentiæ & inversè ut quantitates materiæ; nam resistentia motus jacturam producit, quæ motus jactura est factum ex retardatione & falsâ retardatâ, (per Def. 2. lib. 1.).

(b) * Ideoque est ut longitudo aB & resistentia conjunctim. Area illa si maneat longitudo aB , augetur vel diminuitur in ratione resistentiæ DK ; si verò constans maneat resistentia seu ordinata DK , sed augeatur aB omnesque ejus partes dD in ratione totius aB augeantur, area illa augetur vel diminuitur in ratione longitudinis aB ; unde si longitudo aB variabilis sit & resistentia seu ordinata DK in singulis longitudinibus aB locis correspondentibus augeatur vel diminuat in datâ ratione, area $BKTA$ augebitur vel diminuetur in ratione compositâ ex ratione longitudinis aB & ratione resistentiæ auctæ vel diminutæ, proindeque rectangulum sub Aa & $\frac{1}{2}aB$ erit ut aB & resistentia conjunctim, & propterea Aa ut resistentia.



arcuum in eodem medio erit ut arcus totus descriptus: & contra.

Corol. 2. Si resistentia fit in duplicatâ ratione velocitatis, differentia illa erit in duplicatâ ratione arcus totius: & contra.

Corol. 3. Et universaliter, si resistantia sit in triplicatâ vel aliâ quâvis ratione velocitatis, differentia erit in eâdem ratione arcus totius: & contra.

Corol. 4. Et si resistentia sit partim in ratione simplici velocitatis, partim in ejusdem ratione duplicatâ, differentia erit partim in ratione arcus totius & partim in ejus ratione duplicatâ: & contra. Eadem erit lex & ratio resistentiæ pro velocitate, quæ est differentiæ illius pro longitudine arcus.

Corol. 5. Ideoque si, pendulo inæquales arcus successivè describente, inveniri potest ratio incrementi ac decrementi differentiæ hujus pro longitudine arcus descripti; habebitur etiam ratio incrementi ac decrementi resistentiæ pro velocitate majore vel minore.

Scholium Generale.

Ex his propositionibus, per oscillationes pendulorum in mediis quibuscunque, invenire licet resistantiam mediorum. Aëris

DE MOTU
CORPO-
RUM.

verò resistantiam investigavi per experimenta sequentia. Globum ligneum pondere unciarum *Romanarum* $57\frac{7}{22}$, diametro digitorum *Londinensium* $6\frac{7}{8}$ fabricatum, filo tenui ab unco satis firmo suspendi, ita ut inter uncum & (c) centrum oscillationis globi distantia esset pedum $10\frac{1}{2}$. In filo punctum notavi pedibus decem & uncia unâ à centro suspensionis distans; & è regione puncti illius collocavi regulam in digitos distinctam, quorum ope notarem longitudines arcuum à pendulo descriptas. Deinde numeravi oscillationes quibus globus octavam motus sui partem amitteret. Si pendulum deducebatur à perpendiculo ad distantiam duorum digitorum, & inde demittebatur; ita ut toto suo descensu describeret arcum duorum digitorum, totâque oscillatione primâ, ex descensu & ascensu subsequente compositâ, arcum digitorum fere quatuor: (d) idem oscillationibus 164 amisit octavam motus sui partem, sic ut ultimo suo ascensu describeret arcum digiti unius cum tribus partibus quartis digiti. Si primo descensu descripsit arcum digitorum quatuor; amisit octavam motus partem oscillationibus 121, ita ut ascensu ultimo describeret arcum digitorum $3\frac{1}{2}$. Si primo descensu descripsit arcum digitorum octo, sexdecim, triginta duorum vel sexaginta quatuor; amisit octavam motus partem oscil-

(c) * Et centrum oscillationis globi. Quid sit centrum oscillationis & quomodo inveniri possit, indicavimus in scholio post notam 478. lib. 1. Et ex his quæ ibi dicta sunt, satis liquet in longioribus pendulis graviori globo instructis & filo tenui, centrum oscillationis cum centro globi coincidere quam proximè.

(d) * Idem oscillationibus 164. amisit octavam motus sui partem, sic ut ultimo suo ascensu describeret arcum digiti $1\frac{3}{4}$.

* Liquet (ex notâ a præcedente) quod differentia inter arcum descensu descriptum & arcum ascensu subsequente descriptum sit toti retardationi quam corpus passum est proportionalis, ideoque motui destructo per resistantiæ actionem; ascendat itaque corpus in fine primæ oscillationis ad altitudinem qualemuncunque, su-

maturque differentia arcus ascensu descripti ab arcu descensu primo percursum; Secundâ oscillatione corpus ascendere deberet in vacuo ad eam altitudinem ad quam in fine primæ oscillationis assurrexerat, & sumatur quod deest in secundo ascensu ab illâ altitudine, duæ illæ differentiæ sunt ut motus in singulâ oscillatione amissi, earum summa est ergo ut summâ motus amissi in utraque oscillatione, sed duæ illæ differentiæ sunt differentia inter altitudinem e quâ corpus primo descendit & altitudinem ad quam ultimo assurrexit; Ergo ratiocinio ad 164. oscillationes continuato differentia inter altitudinem e quâ corpus primò descendit & altitudinem ad quam ultimo assurrexit, est ut summa motus quem resistantia durantiis illis 164 oscillationibus destruere valuit.

oscillationibus 69, $35\frac{1}{2}$, $18\frac{1}{2}$, $9\frac{2}{3}$, respectivè. Igitur differentia inter arcus descensu primo & ascensu ultimo descriptos, erat in casu primo, secundo, tertio, quarto, quinto, sexto, digitorum $\frac{1}{4}$, $\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8 respectivè. (e) Dividantur eæ differentię per numerum oscillationum in casu unoquoque, & in oscillatione unâ mediocri, quâ arcus digitorum $3\frac{1}{4}$, $7\frac{1}{2}$, 15, 30, 60, 120 descriptus fuit, differentia arcuum descensu & subsequente ascensu descriptorum, erit $\frac{1}{656}$, $\frac{1}{328}$, $\frac{1}{164}$, $\frac{1}{82}$, $\frac{1}{41}$, $\frac{8}{329}$, partes digiti respectivè. (f) Hæ autem in majoribus oscillationibus sunt in duplicatâ ratione arcuum descriptorum quam proximè, in minoribus verò paulò majores quàm in eâ ratione; & propterea (per corol. 2. prop. xxxi. libri hujus) resistenti-

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXXI.
THEOR.
XV.

(e) * Dividantur eæ differentię per numerum oscillationum &c. Exempli causâ, si in primo casu dividatur differentia $\frac{1}{4}$ per numerum oscillationum 164, habebitur $\frac{1}{656}$ differentia inter arcum descensu descriptum & arcum subsequente ascensu descriptum in una mediocri oscillatione; quia differentia $\frac{1}{4}$ ex omnibus differentiis quæ per oscillationes 164 producuntur, composita est; & quia arcus totus unâ mediocri oscillatione descriptus medius est arithmeticè inter arcum maximum fere digitorum 4. primâ oscillatione descriptum, & arcum minimum digitorum $2\frac{1}{2}$ ultimâ oscillatione descriptum, ideo arcus ille mediocris invenitur capiend. dimidium summæ arcuum $4 + 2\frac{1}{2}$, quod est $3\frac{3}{4}$, aut etiam capiend. summam arcuum dimidiorum, videlicet $2 + 1\frac{3}{4}$. Atque eodem modo de cæteris ratiocinandum est.

(f) * Hæ autem in majoribus oscillationibus &c. * Dividantur omnes arcuum differentię in oscillatione mediocri per primam, omnes illæ differentię erunt ut 1.; 2. 7107.; 9. 5072.; 36. 9577.; 141. 8378.; 542. 8965.
Quadrata verò arcuum sunt ut 1., 4.,

16, 64, 256, 1024. unde ex eorum numerorum inspectione liquet differentias quæ in minoribus oscillationibus observatæ sunt esse ad eas quæ in majoribus arcibus observantur in majore ratione quam duplicatâ arcuum; In majoribus vero oscillationibus rationes illarum differentiarum ad rationem duplicatam arcuum magis accedunt, ut enim arcus in Progressione duplâ fuere sumpti, ratio duplicata arcuum proximorum est ratio 1 ad 4. jam verò 9. 5072. est non multo major 4. parte numeri 36. 9577., iste autem ad 4. partem numeri 141. 8378., magis accedit, propius adhuc iste accedit ad quartam partem numeri 542. 8965. Unde inter arcus magnos, motus amissos in duplicatâ fere ratione arcuum sive velocitatum sumi posse deducitur.

Idem manifestius patebit si dividantur hi numeri qui arcuum differentias expriment per ipsorum arcuum rationes, habebuntur enim 1.; 1. 3553; 2. 3788; 4. 619; 8. 8648; 16. 9655, qui si resistentię forent ut quadrata velocitatum, deberent esse ut ipsi arcus $\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8, 16. Sed ex ipsâ inspectione liquet minores differentias majoribus numeris exprimi quam ipsi arcus, majores verò fere iidem. Si verò supponeretur resistentiam non tantum esse in ratione duplicatâ velocitatum, sed etiam partem aliquam ali-

182.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

stantia globi, ubi celerius movetur, est in duplicatâ ratione velocitatis quam proximè; ubi tardius, paulò major quam in eâ ratione.

(g) Designet jam V velocitatem maximam in oscillatione quâvis, sintque A , B , C quantitates datæ, & fingamus quod differentia arcuum sit $AV + BV^{\frac{3}{2}} + CV^2$. (h) Cum velocitates maximæ sint in cycloide ut semisses arcuum oscillando de-

scrip-

aliunde quam ex merâ inertia materiæ oriundam, esse ut velocitas, ideoque cum hæ quantitates mox inventæ sint quotientes differentiarum arcuum per velocitates divisarum, hæ quantitates constant parte constante & aliâ parte velocitati sive arcui proportionatâ.

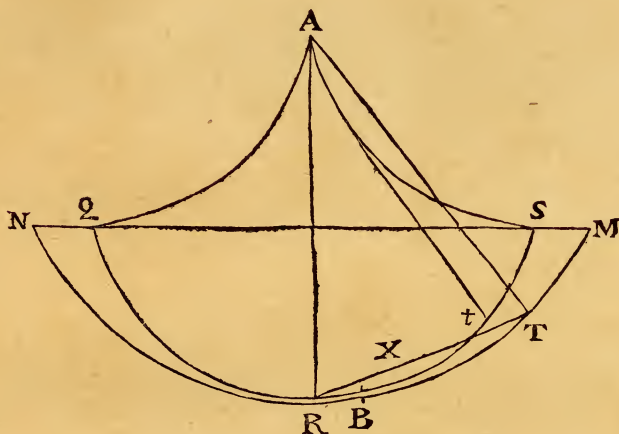
Sumatur itaque prima quantitas 1, & ordine conferatur cum 2^2 , tum cum tertia, cum quarta &c. supponaturque illas constare duabus paribus altera velocitati proportionata altera constanti, v. gr. sit prima quantitas $1 = a + x$ secunda 1.3553 $= 2a + x$, his ita binatim calculatis ut eruatür valor a & x , quantitas constans x , in singulo calculo eadem non inveniatur, sed varii isti obtinebuntur valores hoc ordine .6447; .5404; .4829; .4757; .4849, qui decrescunt ordine quodam regulari (ultimo excepto ob aliqualem exiguum errorem), unde liquet, rationem differentiarum arcuum, non esse partim in ratione duplicatâ ipsorum arcuum, & partim in eorum arcuum ratione simplici sed his adjungi debere rationem aliquam intermediam quam sesquiplicatam arcuum assumit *Newtonus* quod cum experimentis propius consentit.

(g) * Designet jam V velocitatem maximam, sive quantitatem velocitati maximæ proportionalem, in oscillatione quâvis, sintque A , B , C quantitates constantes, quarum valores per experimenta determinabuntur; & fingamus quod resistentia, seu differentia arcuum ipsi proportionalis (prop. XXXI.), sit partim ut velocitas, partim ut velocitatis quadratum, & partim ut velocitatis dignitas cujus index $\frac{3}{2}$, &

proinde supponamus quod arcuum differentia sit $AV + BV^{\frac{3}{2}} + CV^2$ &c.

(h) * Cum velocitates maximæ &c. Corpus pendulum in medio non resistente oscilletur in cycloide $SBRQ$, sitque A punctum suspensionis, & R punctum infimum ac medium arcus totius SRQ . Centro A & radio AR describatur arcus circuli $MTRN$, in quo corpus idem, vel aliud simile & æquale oscilletur in eodem medio non resistente. Sit TR arcus circularis æqualis arcui cycloidis tR , & RB arcus quam minimus cycloidi & circulo communis (465. lib. 1.). Jam si corpus e locis T & B successivè cadat in circulo, erit ipsius velocitas maxima in R descensu per arcum TR acquisita, ad velocitatem descensu per arcum BR acquisitam, ut chorda TXR ad chordam arcus RB (88. lib. 1.), aut, quod idem est (per lemma VII. lib. 1.), ut chorda TXR ad arcum cycloidis BR ; & velocitas descensu per arcum BR acquisita in R est ad velocitatem maximam descensu per arcum cycloidis tBR acquisitam, ut arcus BR ad arcum tBR seu arcum circuli æqualem TBR (per demonstr. prop. LI. lib. 1.). Quare, ex æquo, velocitas maxima in R descensu per arcum circulearem TBR acquisita est ad velocitatem maximam in R descensu per cycloidis arcum tBR acquisitam, ut chorda RT ad arcum tBR vel TBR . Sunt autem velocitates maximæ in medio resistente velocitatibus maximis in medio non resistente proportionales quam proximè, & in puncto medio arcuum qui oscillatione integra describuntur, ferè contingunt (180). Paribus igitur arcibus, velocitates maximæ in cycloide sunt ad velocitates maximas in circulo, ut semisses

criptorum, in circulo vero ut semissium arcuum illorum chordæ; ideoque paribus arcubus majores sint in cycloide quam in circulo, in ratione semissium arcuum ad eorundem chordas; (i) tempora autem in circulo sint majora quam in cycloide



misse arcuum oscillando descriptorum ad eorundem arcuum circularium chordas, quam proximè; & ideo, paribus arcubus majores sunt in cycloide quam in circulo in ratione semissium arcuum ad eorundem chordas in circulo ductas.

(i) * Tempora autem in circulo sunt majora quam in Cycloide in velocitatis ratione reciproca. * Id est, tempora in circulo sunt ad tempus in arcu quovis Cycloidis, ut semissis arcus circuli oscillando descripti ad ejusdem semissis chordam, sive invertendo & temporum dimidia sumendo, tempus semioscillationis in Cycloide est ad tempus semioscillationis in circulo (pendulis existentibus ejusdem longitudinis) ut chorda arcus descripti ad ipsum arcum, quæ quidem proportio proximè tantum obtinet.

* Est enim tempus oscillationis integræ cujusvis in Cycloide ad tempus descensus per dimidiam penduli longitudinem ut semiperipheria ad radium (vide not. 470. ad Prop. LII. lib. I.) ideoque etiam tem-

Tom. I L.

pus semioscillationis in cycloide ad tempus illud descensus per dimidiam penduli longitudinem ut quadrans circuli ad radium, sed tempus descensus per quadruplum dimidiæ longitudinis penduli, sive tempus descensus per Diametrum circuli cujus pendulum est radius, est duplum temporis descensus per dimidiam penduli longitudinem, ideoque tempus semioscillationis in Cycloide est ad tempus descensus per Diametrum circuli cujus longitudo penduli est radius, ut circuli quadrans ad Diametrum. Sed, ratio temporis lapsus per Diametrum circuli ad tempus semioscillationis in arcu ejusdem circuli est (ut mox liquebit) composita ex ratione Diametri ad quadrantem circuli & chordæ ad arcum, quam proximè, unde ex æquo erit tempus in Cycloide ad tempus in circulo ut chorda circuli ad ejus arcum oscillando descriptum. Rationem autem temporis descensus per Diametrum circuli ad tempus semioscillationis in arcu ejus circuli esse compositam ex ratione Diametri ad

I 82.

F f

qua-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

de in velocitatis ratione reciproca; patet arcuum differentias (quæ

quadrantem circuli & ex ratione chordæ ad arcum oscillando descriptum, saltem quam proxime, sequenti calculo constabit.

Descendat itaque corpus per arcum LB centro C descriptum & Diametro AB, sit t tempus quæsitum quo corpus descendit per eum arcum LB, sitque b tempus datum quo corpus labitur per Diametrum AB, & quo velocitate per eum lapsum in B acquisita possit describere tempore infinitè parvo dt , ducanturque ex punctis L & M lineæ LH, ME in diametrum perpendiculares; Cum tempora quibus spatia data uniformiter describuntur sint ut illa spatia directè & velocitates quibus percurruntur inversè, sitque velocitas quæ in B acquisita est per lapsum ex AB ad velocitatem per lapsum ex L in M, sive ex H in E acquisitam, ut \sqrt{AB} ad \sqrt{HE} ,

erit $b:dt = \frac{2AB}{\sqrt{AB}} : \frac{Mm}{\sqrt{HE}}$; Dicatur ergo

$AB=1$; $HB=h$, $BE=x$, $EM=y$; $HE=h-x$

erit $b:dt = 2 : \frac{Mm}{\sqrt{h-x}}$, est autem $Mm =$

$\sqrt{dx^2 + dy^2}$ & ex naturâ circuli (cum sit $yy = x-x^2$, & $2ydy = dx - 2xdx$, sive

$dy = \frac{1-2x}{2\sqrt{x-x^2}} dx$ invenietur $\sqrt{dx^2 + dy^2}$

$= \pm \frac{dx}{2\sqrt{x-x^2}}$, & quoniam dum crescit BE decrescit LM est $Mm =$

$\frac{-dx}{2\sqrt{x-x^2}}$, resolvatur ergo $\frac{1}{\sqrt{x-x^2}}$

in seriem per formulam Newtonianam invenietur

$\frac{1}{\sqrt{x-x^2}} = \frac{1}{x^{\frac{1}{2}}} + \frac{x^{\frac{1}{2}}}{2} + \frac{3x^{\frac{3}{2}}}{2 \times 4} \&c.$

ideoque Mm sive $\frac{-dx}{2\sqrt{x-x^2}} = \frac{1}{2} \times -$

$\frac{dx}{x^{\frac{1}{2}}} - \frac{x^{\frac{1}{2}}dx}{2} - \frac{3x^{\frac{3}{2}}dx}{2 \times 4} \&c.$ Pariter re-

solvatur $\frac{1}{\sqrt{h-x}}$ in seriem per eandem for-

mulam erit $\frac{1}{\sqrt{h-x}} = \frac{1}{h^{\frac{1}{2}}} + \frac{x}{2h^{\frac{3}{2}}} +$

$\frac{3x^2}{2 \times 4h^{\frac{5}{2}}} \&c. = \frac{1}{h^{\frac{1}{2}}} \times 1 + \frac{x}{2h} + \frac{3x^2}{2 \times 4h^{\frac{3}{2}}}$

&c. Ductis ergo per se mutuo his seriebus

$\frac{Mm}{\sqrt{h-x}} = \frac{1}{2h^{\frac{1}{2}}} \times - \frac{dx}{x^{\frac{1}{2}}} - \frac{x^{\frac{1}{2}}dx}{2} - \frac{3x^{\frac{3}{2}}dx}{2 \times 4} \&c.$

$\frac{x^{\frac{1}{2}}dx}{2h} - \frac{x^{\frac{3}{2}}dx}{2 \times 2h} - \frac{3x^{\frac{5}{2}}dx}{2 \times 4 \times 2h} \&c.$

$-\frac{3x^{\frac{3}{2}}dx}{2 \times 4h^{\frac{3}{2}}} - \frac{3x^{\frac{5}{2}}dx}{2 \times 2 \times 4h^{\frac{5}{2}}} - \frac{3 \times 3x^{\frac{7}{2}}dx}{2 \times 4 \times 2 \times 4h^{\frac{7}{2}}} \&c.$

ideoque integralis

$S. \frac{Mm}{\sqrt{h-x}} = \frac{1}{2h^{\frac{1}{2}}} \times - \frac{x^{\frac{1}{2}}}{2} - \frac{2x^{\frac{3}{2}}}{2 \times 3} - \frac{2 \times 3x^{\frac{5}{2}}}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

$-\frac{2x^{\frac{3}{2}}}{2 \times 3h} - \frac{2x^{\frac{5}{2}}}{2 \times 2 \times 5h} - \frac{2 \times 3x^{\frac{7}{2}}}{2 \times 4 \times 2 \times 7h} \&c.$

$-\frac{2 \times 3x^{\frac{5}{2}}}{2 \times 4 \times 5h^{\frac{3}{2}}} - \frac{2 \times 3x^{\frac{7}{2}}}{2 \times 2 \times 4 \times 7h^{\frac{5}{2}}} - \frac{2 \times 3 \times 3x^{\frac{9}{2}}}{2 \times 4 \times 2 \times 4 \times 9h^{\frac{7}{2}}} \&c.$

Cum ergo sit $b:dt = 2 : \frac{Mm}{\sqrt{h-x}}$ erit $b:t$

$= 2 : S. \frac{Mm}{\sqrt{h-x}}$, sed quando t sit 0, tunc est

$h=x$ ideoque Integralis quæsitâ in hanc mutatur, (posito ubique h pro x)

$S. \frac{Mm}{h-x} = -1 - \frac{h}{2 \times 3} - \frac{3h^2}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

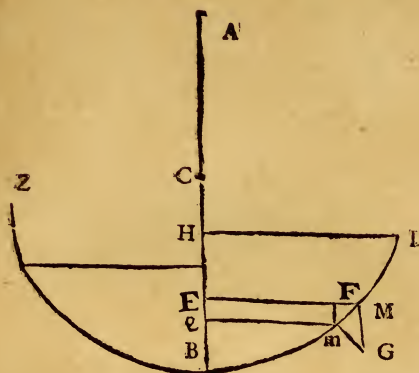
$-\frac{1}{2 \times 3} - \frac{2 \times 2 \times 5}{h} - \frac{2 \times 4 \times 2 \times 7}{3h^2} \&c.$

$-\frac{3}{2 \times 4 \times 5} - \frac{3h}{2 \times 2 \times 4 \times 7} - \frac{2 \times 3 \times 3h^2}{2 \times 4 \times 2 \times 4 \times 9} \&c.$

Ideoque hæc est quantitas illa constans quæ debet tolli ex valore integralis quæ in pro-

portione $b:t = 2 : S. \frac{Mm}{\sqrt{h-x}}$ pro $S. \frac{Mm}{\sqrt{h-x}}$

adhibetur, quæcumque assumatur valor in-



indeterminatæ x , sed ubi totus arcus
LB est descriptus tunc x fit 0, & eva-

nescit prior series $\frac{1}{2h^{\frac{1}{2}}}x - 2x^{\frac{1}{2}} \&c.$

ergo in eo casu integralis $S. \frac{Mm}{\sqrt{h-n}}$ est æ-

qualis soli quantitati illi constanti ad-

sumptæ cum signis mutatis ideoque est,

$b:t = 2: 1 + \frac{h}{2 \times 3} + \frac{3h^2}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

Jam autem cum Mm , fit æqualis seriei

$\frac{1}{2} \times \frac{dx}{x^{\frac{1}{2}}} + \frac{x^{\frac{1}{2}} dx}{2} + \frac{2x^{\frac{3}{2}} dx}{2 \times 4} \&c.$ ejus

integralis est $\frac{1}{2} \times 2x^{\frac{1}{2}} + \frac{2x^{\frac{3}{2}}}{2 \times 3} + \frac{2 \times 3x^{\frac{5}{2}}}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

$= \sqrt{x} \times 1 + \frac{x}{2 \times 3} + \frac{3x^2}{2 \times 4 \times 5} \&c.$ in quâ

si fiat $x = 1$ habebitur semiperipheria cir-

culi, & si fiat $x = h$ habebitur arcus

LB, tumque illæ duæ series in has abibunt

$1 + \frac{1}{2 \times 3} + \frac{3}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

& $\sqrt{h} \times 1 + \frac{h}{2 \times 3} + \frac{3h^2}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

Quæ si per se mutuo ducantur earum
factum erit

$\sqrt{h} \times 1 + \frac{h}{2 \times 3} + \frac{3h^2}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

$\frac{1}{2 \times 3} + \frac{h}{2 \times 3 \times 2 \times 3} \&c.$

$\frac{3}{2 \times 4 \times 5} \&c.$

Sed termini hujus seriei saltem primi,

iidem sunt cum terminis seriei superius

inventæ pro valore $S. \frac{Mm}{\sqrt{h-n}}$, fit ergo ar-

cus LB = a , Peripheria circuli cu-

jus Diameter est 1 fit p , erit $\sqrt{h} \times$

$S. \frac{Mm}{\sqrt{h-n}} = \frac{ap}{2}$, five $S. \frac{Mm}{\sqrt{h-n}} = \frac{ap}{2\sqrt{h}}$, sed

\sqrt{h} est æqualis chordæ LB, ex naturâ

circuli, quæ si dicatur c , erit $S. \frac{Mm}{\sqrt{h-n}} =$

$\frac{ap}{2c}$. Unde tandem est $b:t = 2: \frac{ap}{2c}$

$= 1: \frac{ap}{4c} = 1 \times c: a \times \frac{p}{4}$ five est b tem-

pus descensus per Diametrum vel per

chordam quamlibet ad t tempus descensus

per arcum in ratione compositâ ex ratio-

ne Diametri 1 ad $\frac{p}{4}$ five quadrantem pe-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

(quæ ^(k)) sunt ut resistentia & quadratum temporis conjunctim) easdem fore, quamproximè, in utrâque curvâ: (†) deberent enim differentia illæ in cycloide augeri, unâ cum resistentia, in duplicatâ circiter ratione arcûs ad chordam, ob velocitatem in ratione illâ simplici auctam; & diminui, unâ cum quadrato temporis, in eâdem duplicatâ ratione. Itaque ut reductio fiat ad cycloidem, eadem sumendæ sunt arcuum differentia quæ fuerunt in circulo observatæ, velocitates verò maximæ ponendæ sunt arcubus vel dimidiatis vel integris, hoc est, numeris $\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8, 16 analogæ. Scribamus ergo in casu secundo, quarto & sexto, numeros 1, 4 & 16 pro V; & prodibit arcuum differentia $\frac{\frac{1}{2}}{121} = A + B + C$ in casu secun-

do; $\frac{2}{35\frac{1}{2}} = 4A + 8B + 16C$ in casu quarto; & $\frac{8}{9\frac{2}{3}} = 16A + 64B + 256C$ in casu sexto. Et ex his æquationibus, ⁽¹⁾ per debitam collationem & reductionem analyticam, fit $A = 0,0000916$, $B = 0,0010847$, & $C = 0,0029558$. Est igitur differentia arcuum ut $0,0000916V + 0,0010847V^{\frac{3}{2}} + 0,0029558V^2$: & propterea cum (per corollarium propositionis xxx. applicatum ad hunc casum) resistentia globi in medio arcus oscillando descripti, ubi velocitas est V, ^(m) sit ad ipsius pondus ut $\frac{7}{11}A$

(k) * Quæ sunt ut resistentia & quadratum temporis conjunctim. (per cor. 3. lem. X). Resistentia enim considerari potest ut vis quæ retardationem producit, & differentia arcuum ut spatium quod corpus vi illâ mediocri ac constante sollicitatum describeret. Hinc arcuum differentia erunt quam proximè ut resistentia directè & quadratum temporis conjunctim.

(†) * Deberent differentia in Cycloide augeri unâ cum resistentia in duplicatâ circiter ratione, arcus ad chordam ob velocitatem in ratione illâ simplici auctam, quia scilicet pars maxima resistentiæ est ut quadrata velocitatum.

(1) * Per debitam collationem. Prima

æquatio est $\frac{\frac{1}{2}}{121} = \frac{1}{2 \times 121} = A + B + C$

2^a. divisa per 4. est $\frac{1}{71} = A + 2B + 4C$

& tertia divisa per 16. est $\frac{3}{58} = A + 4B$

+ 16C. Ex his autem æquationibus facîle eruantur valores litterarum A, B, C.

si fractiones $\frac{1}{242}$, $\frac{1}{71}$, & $\frac{3}{58}$ ad decimales reducantur.

(m) * Sit ad ipsius pondus. AV est pars differentia arcuum genita per resistentia partem illam quæ est ut velocitas. :BV

$\frac{7}{11} AV + \frac{7}{10} BV^{\frac{3}{2}} + \frac{3}{4} CV^2$ ad longitudinem penduli; si pro A, B & C scribantur numeri inventi, fiet resistentia globi ad ejus pondus, ut 0, 0000583 V + 0, 0007593 $V^{\frac{3}{2}}$ + 0, 0022169 V^2 ad longitudinem penduli inter centrum suspensionis & regulam, id est, ad 121 digitos. Unde cum V in casu secundo designet 1, in quarto 4, in sexto 16: erit resistentia ad pondus globi in casu secundo ut 0, 0030345 ad 121, in quarto ut 0, 041748 ad 121, in sexto ut 0, 61705 ad 121.

Arcus quem punctum in filo notatum in casu sexto descripsit, erat $120 - \frac{8}{9^{\frac{2}{3}}}$ seu $119\frac{5}{27}$ digitorum. Et propterea cum radius esset 121 digitorum, & longitudo penduli inter punctum suspensionis & centrum globi esset 126 digitorum, arcus quem centrum globi descripsit ⁽ⁿ⁾ erat $124\frac{3}{31}$ digitorum. Quoniam corporis oscillantis velocitas maxima, ob resistentiam aeris, non incidit in punctum infimum arcus descripti, ^(o) sed in medio ferè loco arcus totius versatur: hæc eadem erit circiter ac si glo-

$BV^{\frac{3}{2}}$, pars differentie arcuum genita per resistentie partem quæ est in sesquuplicata ratione velocitatis; & CV^2 pars differentie arcuum producta per resistentie totius partem quadrato velocitatis proportionalem (per cor. 4. prop. 31). Sed (per cor. prop. 30.) si resistentia sit ut velocitas, est $\frac{7}{11} AV$ ad longitudinem penduli ut corporis oscillantis resistentia in puncto medio arcus descripti ad ejusdem pondus; si resistentia sit ut velocitatis quadratum, resistentia illa in puncto medio arcus descripti est ad corporis pondus ut $\frac{3}{4} CV^2$ ad longitudinem penduli, & (181) si resistentia sit in ratione sesquuplicata velocitatis, est illa ad corporis pondus ut $\frac{7}{10} BV^{\frac{3}{2}}$ ad longitudinem penduli. Quare cum hic supponatur resisten-

tia partim in ratione velocitatis, partim in velocitatis ratione sesquuplicata & partim in duplicata, resistentia globi in medio arcus oscillando descripti, ubi velocitas est V, erit ad ipsius pondus ut $\frac{7}{11} AV + \frac{7}{10} BV^{\frac{3}{2}} + \frac{3}{4} CV^2$, ad longitudinem penduli.

(n) * Erat $124\frac{3}{31}$ digit. Sunt enim radii ut similes circularum arcus, & ideo radius 121, est ad suum arcum $119\frac{5}{29}$ ut radius 126, ad arcum correspondentem $124\frac{3}{31}$ quamproximè.

(o) * Sed in medio ferè loco. Patet per (not. 180).

lis digitis 15, 278. Quare velocitas ea ipsa est quam corpus cadendo & casu suo spatium 15, 278 digitorum describendo acquirere posset. Tali igitur cum velocitate globus resistantiam patitur, quæ sit ad ejus pondus ut 0,61705 ad 121, vel (si (q) resistantiæ pars illa sola spectetur quæ est in velocitatis ratione duplicatâ) ut 0,56752 ad 121.

(^r) Experimento autem hydrostatico inveni quod pondus globi hujus lignei esset ad pondus globi aquei magnitudinis ejusdem ut 55 ad 97: & propterea cum 121 sit ad 213, 4 in eadem ratione, erit resistantia globi aquei præfatâ cum velocitate progredientis (^r) ad ipsius pondus ut 0,56752 ad 213, 4, id est, ut 1 ad $376\frac{1}{50}$. Unde cum pondus globi aquei, quo tempore globus cum velocitate uniformiter continuatâ (^r) describat longitudinem digitorum 30,556, velocitatem illam omnem in globo cadente generare posset; (^u) manifestum est quod vis resistantiæ eodem tempore uniformiter continuata tollere posset velocitatem minorem in ra-

tione 1 ad $376\frac{1}{50}$, hoc est, velocitatis totius partem $\frac{1}{376\frac{1}{50}}$.
Et

(q) * Si resistantia pars illa sola &c. Si enim in quantitate, 0, 0022169 V^2 quæ est ad longitudinem penduli ut resistantiæ pars velocitatis quadrato proportionalis ad corporis pondus loco V scribatur 16, & loco V^2 scribatur 256, fiet 0,0022169 $V^2 = 0, 56752$, quamproximè.

(r) * Experimento autem hydrostatico. Experimentum facile est. Cum enim corpus fluido immersum, eadem vi sursum urgeatur quâ par fluidi volumen sustinetur, id est, vi quæ æqualis est ponderi fluidi ejusdem magnitudinis (cor. 5. & 6. prop. 20. lib. hujus) corpus fluido specificè leviori immersum ponderis sui partem amittet æqualem ponderi fluidi ejusdem voluminis; & propterea si corpus illud fluido immersum ponderetur, cognoscetur pondus fluidi ejusdem magnitudinis cum corpore. Si fluidum corpore immergendo specificè gravius sit, corpori illi adjungi po-

test aliud corpus majoris gravitatis specificæ ut eorum summa fluido specificè gravior fiat.

(^r) Ad ipsius pondus. Resistentia globi solidi æqualis est resistantiæ globi aquei ejusdem magnitudinis & cum eadem velocitate in eodem medio progredientis, sed resistantia globi solidi est ad ejusdem pondus ut 0, 56752 ad 121, & pondus globi solidi ad pondus globi aquei ut 121 ad 213, 4, seu ut 1 ad $376\frac{1}{50}$ quamproximè.

(^t) * Describat longitudinem digit. 30,556, duplam nimirum longitudinis digitorum 15,278, quæ velocitatem illam omnem in globo cadente generare posset (29. lib. 1.).

(^u) * Manifestum est. Sunt enim velocitates dato tempore genitæ vel extinctæ, ut vires quibus generantur vel extinguuntur (13. lib. 1.).

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Et propterea quo tempore globus, eâ cum velocitate uniformiter continuatâ, longitudinem semidiametri suæ, seu digitorum $3\frac{1}{16}$, describere posset, (*) eodem amitteret motus sui partem $\frac{1}{3342}$.

Numerabam etiam oscillationes quibus pendulum quartam motus sui partem amisit. In sequente tabulâ numeri supremi denotant longitudinem arcus descensu primo descripti, in digitis & partibus digiti expressam: numeri medii significant longitudinem arcus ascensu ultimo descripti; & loco infimo stant numeri oscillationum. Experimentum descripsi tanquam magis accuratum quam cum motus pars tantum octava amitteretur. (y) Calculum tentet qui volet.

Def.

(x) * Eodem amitteret motus sui partem. Nam velocitates eâdem vi constante vel extinctæ sunt ut tempora quibus generantur vel extinguuntur (13. lib. 1.), sed tempora quibus corpora duo eâdem velocitate uniformi percurrunt longitudines digi-

git. 30, 556, & digit. $3\frac{7}{16}$, sunt ut hæ longitudines (5 lib. 1.). Quare velocitates amissæ sunt ut eadem longitudines, & ideo 30, 556 ad $3\frac{7}{16}$, ut $\frac{1}{376\frac{1}{8}}$ ad velocitatem amissam eo tempore quo globus longitudinem semidiametri suæ seu digit. $3\frac{7}{16}$, percurrit; undè invenitur velocitas illa amissa = $\frac{1}{3342}$, quamproximè.

(y) * Calculum tenter. Quoniam experimentum magis accuratum est, calculum tentabimus. Erunt igitur differentiæ arcuum primo descensu & ultimo ascensu descriptorum.

$$\frac{1}{2}, 1, 2, 4, 8, 16.$$

Arcus in unâ mediocri oscillatione descripti, sunt

$$3\frac{1}{2}, 7, 14, 28, 56, 112.$$

Differentiæ arcuum descensu & subsequente ascensu in unâ mediocri oscillatione descriptorum, sunt

$$\frac{1}{2}, \frac{1}{272}, \frac{2}{162\frac{1}{2}}, \frac{4}{83\frac{1}{3}}, \frac{8}{41\frac{2}{3}}, \frac{16}{22\frac{2}{3}}$$

sive ut 1. 2.7500; 9.2061; 35.5040; 143.7760; 528.5880

Hæ autem differentiæ in majoribus oscillationibus sunt in duplicatâ ratione arcuum descriptorum satis proximè; Nam

$$\frac{8}{41\frac{2}{3}} : \frac{16}{22\frac{2}{3}} = 34 : 125, \text{ \& } 34 : 126 = 1 : 4;$$

hoc est, in duplicatâ ratione arcuum descriptorum. Et similiter $\frac{4}{83\frac{1}{3}} : \frac{8}{41\frac{2}{3}} = 1 : 4$

accuratè; in minoribus verò oscillationibus, differentiæ illæ sunt in ratione paulò majore quam duplicatâ arcuum descriptorum. Est enim

$$\frac{1}{272} : \frac{1}{162\frac{1}{2}} = 325 : 1088$$

& hæc ratio major est ratione 1 ad 4. Designet jam V, ut supra, velocitatem maximam in oscillatione quavis, & AV +

BV $\frac{3}{2}$ + CV 2 , differentiam arcuum; & quoniam velocitates ponendæ sunt arcibus descriptis scil. numeris $\frac{1}{2}, 1, 2, 4, 8, 16$, analogæ, scribamus in cas. 2º, 4º, & 6º. numeros 1, 4, 16, pro V, & pro-

dibit arcuum differentia $\frac{1}{272} = A + B + C$

in cas. 2º. $\frac{4}{83\frac{1}{3}} = 4A + 8B + 16C$ in cas.

<i>Descensus primus</i>	2	4	8	16	32	64
<i>Ascensus ultimus</i>	$1\frac{1}{2}$	3	6	12	24	48
<i>Numerus Oscillat.</i>	374	272	$162\frac{1}{2}$	$83\frac{1}{3}$	$41\frac{2}{3}$	$22\frac{2}{3}$

L I B E R
S E C U N D .
S E C T . V I .
P R O P .
X X X I .
T H E O R .
X X V .

Postea globum plumbeum diametro digitorum 2, & pondere unciarum *Romanarum* $26\frac{1}{4}$ suspendi filo eodem, sic ut inter centrum globi & punctum suspensionis intervallum esset pedum $10\frac{1}{2}$, & numerabam oscillationes quibus data motus pars amitteretur. Tabularum subsequens prior exhibet numerum oscillationum quibus pars octava motus totius cessavit; secunda numerum oscillationum quibus ejusdem pars quarta amissa fuit.

Def-

cas. 4°. & $\frac{16}{22\frac{1}{3}} = 16A + 64B + 256C$ in

cas. 6°. Ex his æquationibus habetur $A = 0,0005096$, $B = 0,0005884$, & $C = 0,0025784$. Est igitur differentia arcuum

ut $0,0005096 V + 0,0005884 V^{\frac{3}{2}} + 0,0025784 V^2$, & propterea cum resistentia globi in medio arcus oscillando descripti ubi velocitas est V , sit ad ipsius pondus

ut $\frac{7}{11}AV + \frac{7}{10}BV^{\frac{3}{2}} + \frac{3}{4}CV^2$ ad longitudinem penduli, fiet resistentia globi ad ejus

pondus ut $0,0003243 V + 0,0004119 V^{\frac{3}{2}} + 0,0019338 V^2$, ad longitudinem penduli inter centrum suspensionis & regulam, id est, ad 121 digit. Unde cum V in cas. 2°. designet 1; in 4°. 4, in 6°. 16; erit resistentia ad pondus globi in cas. 2°. ut 0,0267 ad 121; in 4°. ut 0,0355332 ad 121; in 6°. ut 0,5266032 ad 121.

Ponatur resistentia in tardioribus motibus partim uniformis & partim velocitati, partim velocitatis quadrato proportio-

Tom. 1 L

nalis, ideòque arcuum differentia fit $A + BV + CV^2$, & scribamus in cas. 1°. 2°. & 3°. numeros 1, 2, 4, pro V , prodibunt æquationes $A + B + C = \frac{1}{748}$, A

$$+ 2B + 4C = \frac{1}{272}, \text{ \& } A + 4B + 16C = \frac{4}{323}, \text{ ex quibus eruitur } A = 0,00034,$$

$B = 0,0003255$, & $C = 0,0006714$; & propterea cum (per cor. prop. 30.) resistentia globi in medio arcus oscillando descripti, ubi velocitas est V , sit ad ipsius

pondus ut $\frac{1}{2}A + \frac{7}{11}BV + \frac{3}{4}CV^2$ ad

longitudinem penduli; si pro A , B , & C , scribantur numeri inventi, fiet resistentia globi ad ejus pondus ut $0,00017 + 0,0002071 V + 0,0005035 V^2$ ad 121, id est, in 1°. cas. ut 0,0008806 ad 121; in 2°. cas. ut 0,0025982 ad 121; in 3°. cas. ut 0,0090544, ad 121; resistentia verò uniformis erit ad pondus globi ut 0,00017 ad 121, seu ut 1, ad 735294.

182.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

<i>Descensus primus</i>	1	2	4	8	16	32	64
<i>Ascensus ultimus</i>	$\frac{7}{8}$	$\frac{7}{4}$	$3\frac{1}{2}$	7	14	28	56
<i>Numerus Oscillat.</i>	226	228	193	140	$90\frac{1}{2}$	53	30

<i>Descensus primus</i>	1	2	4	8	16	32	64
<i>Ascensus ultimus</i>	$\frac{3}{4}$	$1\frac{1}{2}$	3	6	12	24	48
<i>Numerus Oscillat.</i>	510	518	420	318	204	121	70

In tabulâ priore feligendo ex observationibus tertiam, quintam & septimam, & exponendo velocitates maximas in his observattionibus particulatim per numeros 1, 4, 16 respectivè, & generaliter per quantitatem V ut supra: emerget in observatione tertiâ $\frac{\frac{1}{2}}{193} = A + B + C$, in quintâ $\frac{2}{90\frac{1}{2}} = 4A + 8B$

+ 16 C, in septimâ $\frac{8}{30} = 16A + 64B + 256C$. Hæ vero æqua-

tiones reductæ dant $A = 0,001414$, $B = 0,000297$, $C = 0,000879$. Et inde prodit resistentia globi cum velocitate V moti in eâ ratione ad pondus suum unciarum $26\frac{1}{4}$, quam habet $0,0009V + 0,000208V^{\frac{3}{2}} + 0,000659V^2$ ad penduli longitudinem 121 digitorum. Et si spectemus eam solummodo resistentiæ partem quæ est in duplicatâ ratione velocitatis, hæc erit ad pondus globi ut $0,000659V^2$ ad 121 digitos. Erat autem hæc pars resistentiæ in experimento primo ad pondus globi lignei unciarum $57\frac{7}{22}$ ut $0,002217V^2$ ad 121: (2) & inde fit resistentia globi lignei ad resistentiam globi plumbei (paribus eorum velocitatibus) ut $57\frac{7}{22}$ in $0,002217$ ad $26\frac{1}{4}$ in

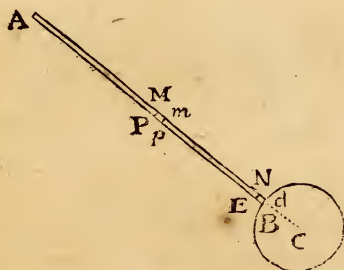
(2) * Et inde fit resistentia. Est enim bi lignei ad resistentiam globi plumbei ut
(ex dem.) resistentia globi lignei $57\frac{7}{22}$ $57\frac{7}{22} \times 0,002217$ ad $26\frac{1}{4} \times 0,000659$
 $\times \frac{0,002217}{121}$; & resistentia globi plumbei id est, $7\frac{1}{3}$ ad 1.
 $26\frac{1}{4} \times \frac{0,000659}{121}$, ideoque resistentia glo-

in 0, 000659, id est, ut $7\frac{1}{3}$ ad 1. Diametri globorum duorum erant $6\frac{7}{8}$ & 2 digitorum, & harum quadrata sunt ad invicem ut $47\frac{1}{4}$ & 4, seu $11\frac{1}{16}$ & 1 quamproximè. Ergo resistentiæ globorum æquivelocium erant in minore ratione quam duplicatâ diametrorum. (a) At nondum consideravimus resistentiam fili, quæ certe permagna erat, ac de pendulorum inventâ resistentiâ subduci debet. Hanc accuratè definire non potui, sed majorem tamen inveni quam partem tertiam resistentiæ totius minoris penduli; & inde didici quod resistentiæ

(a) 184. At nondum consideravimus &c.

PROBLEMA.

Fili tensi oscillantis resistentiam invenire in medio cujus resistentia est ut velocitatis & diametri globi quadrata conjunctim.



Filum cylindricum homogeneous A B, circâ punctum A, oscilletur, sitque ejus longitudo A B = a, diameter E N = 2 b, globi C, diameter = 2 r, longitudo variabilis A P = x, P p = d x; & cylindri evanescentis P M, velocitas erit ut distantia A P, ejusque proindè resistentia ut $x d x$, sive ut altitudo cylindri P p & quadratum velocitatis conjunctim; & hinc, sumptâ fluente, resistentia fili A P, fit ut $\frac{1}{3} x^3$, & totius fili A B resistentia ut $\frac{1}{3} a^3$. Capiatur in B, cylindrus B N, cujus altitudo B E sit æqualis diametro fili E N, seu 2 b, & resistentia fili A E, erit ut $\frac{1}{3} (a - 2 b)^3$, idæoque cylindri

BN resistentia ut $\frac{1}{3} a^3 - \frac{1}{3} (a - 2 b)^3$. Est igitur resistentia fili totius A B, ad resistentiam cylindri B N, ut a^3 ad $a^3 - (a - 2 b)^3$; sed ut infra prop. 34 demonstrabitur, cylindri B N resistentia est ad resistentiam globuli huic cylindro inscripti ut 2 ad 1, & resistentia globuli hujus est ad resistentiam globi C, in ratione quamproximè compositâ ex ratione quadrati diametri E N, ad quadratum diametri 2 B C, & ratione quadrati velocitatis globuli ad quadratum velocitatis globi C hoc est, ut $b b (a - b)^2$ ad $r r (a + r)^2$. Quare (per compositionem rationum & ex æquo) resistentia fili A B, est ad resistentiam globi C, ut $2 a^3 b b (a - b)^2$, ad $a^3 r r (a + r)^2 - r r (a + r)^2 \times (a - 2 b)^3$, seu ponendo $a + r = c$, ut $a^3 b (a - b)^2$ ad $3 a^2 r r c c - 6 a b r r c c + 4 b b r r c c$, & hinc resistentia fili ad resistentiam totius penduli ut $a^3 b (a - b)^2$, ad $a^3 b (a - b)^2 + r r c c (3 a a - 6 a b + 4 b b)$ Q. E. I.

185. Coroll. Si fili semidiameter b, sit admodum exigua respectu longitudinis ejusdem a, erit scilicet $3 a a - 6 a b + 4 b b = 3 a a - 6 a b + 3 b b = 3 (a - b)^2$. Quare fili resistentia erit ad resistentiam globi ut $a^3 b$ ad $3 r r c c$, & ad resistentiam totius penduli ut $a^3 b$ ad $a^3 b + 3 r r c c$. Exempli causâ. Sit $c = 126$ digit $r = 1$ digit. $a = 125$ digit. $b = \frac{1}{100}$ digit. & resistentia fili erit ad resistentiam totius penduli ut 1953125 ad 4762800, seu ut 1 ad 2,438 quamproximè.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

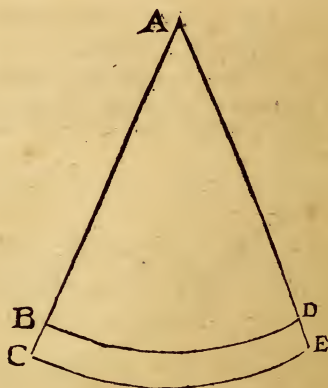
tiæ globorum, demptâ fili resistentiâ, sunt quam proxime in duplicatâ ratione diametrorum. Nam ratio $7\frac{1}{3} - \frac{1}{3}$ ad $1 - \frac{1}{3}$, seu $10\frac{1}{2}$ ad 1 non longe abest à diametrorum ratione duplicata $11\frac{1}{6}$ ad 1.

Cum resistentia fili in globis majoribus minoris fit momenti, tentavi etiam experimentum in globo cujus diameter erat $18\frac{3}{4}$ digitorum. Longitudo penduli inter punctum suspensionis & centrum oscillationis erat digitorum $122\frac{1}{2}$, inter punctum su-
spen.

186. Inveniri etiam potest pars illa resistentiæ fili quæ uniformis est, quæque in tardioribus motibus observatur; posito quod uniformis illa resistentia fili sit ad uniformem resistentiam globi, ut spatium solidum quod filum oscillando describit ad spatium solidum quod describit globus. Filum cylindricum AB oscillatione unâ describat spatium solidum seu prisma cujus basis est sector circularis ABD, & altitudo diameter fili, interea dum globi centrum C, describit arcum CE; diameter fili dicatur $2R$, & spatium à filo descriptum erit $R \times AB \times BD$; spatium verò a globo descriptum est factum ex area circuli cujus radius BC, in arcum CE quem centrum C. describit; seu est

$\frac{22}{7} BC^2 \times CE$. Quare uniformis resistentia fili est ad uniformem resistentiam globi ut $R \times AB \times BD$ ad $\frac{22}{7} BC^2 \times CE$, hoc est, ob rectas AB, AC arcubus BD, CE proportionales, ut $R \times AB^2$ ad $\frac{22}{7} BC^2 \times AC$, totaque uniformis resistentia penduli ad uniformem resistentiam globi ut $R \times AB^2 + \frac{22}{7} BC^2 \times AC$ ad $\frac{22}{7} BC^2 \times AC$.

Exempli causâ. Sit $R = \frac{1}{100}$ digit. AC
= 126 digit. $BC = 3\frac{7}{16}$, $AB = 122\frac{9}{16}$
at, in experimentis primo ac secundo,



& invenietur uniformis resistentia fili ad uniformem resistentiam globi ut 1 ad 31 circiter, & ideo resistentia fili est resistentiæ totius penduli pars $\frac{1}{32}$. Cum igitur supra inventa sit resistentia uniformis ad pondus globi lignei ut 1 ad 735294, subductâ resistentiâ fili, erit uniformis resistentia globi lignei ad ejusdem pondus unciar. Rom. $57\frac{7}{22}$ ut 1 ad 76000 circiter. Quæramus nunc resistentiam uniformem globi plumbei in ultimo experimento. Mediocres arcuum differentiæ in primâ tabulâ sumptæ sunt in cas. 1º. 2º. & 3º. $\frac{1}{1808}$, $\frac{1}{912}$, & $\frac{1}{386}$, respective. Loco V, in quantitate $A + BV + CV^2$, scribantur successive numeri 1, 2, & 4, & prodi-

spensionis & nodum in filo $109\frac{1}{2}$ dig. Arcus primo penduli descensu à nodo descriptus 32 dig. Arcus ascensu ultimo post oscillationes quinque ab eodem nodo descriptus 28 dig. Summa arcuum seu arcus totus oscillatione mediocri descriptus 60 dig. Differentia arcuum 4 dig. (b) Ejus pars decima seu differentia inter descensum & ascensum in oscillatione mediocri $\frac{2}{5}$ dig. Ut radius $109\frac{1}{2}$ ad radium $122\frac{1}{2}$, ita arcus totus 60 dig. oscillatione mediocri à nodo descriptus ad arcum totum $67\frac{1}{8}$ dig. oscillatione mediocri à centro globi descriptum; & ita dif-

LIBER
SECOND.
SECT. VI.
PROP.
XXXI.
THEOR.
XXV.

dibunt æquationes $A + B + C = \frac{1}{1808}$, A

$+ 2B + 4C = \frac{1}{912}$, & $1A + 4B + 16C$

$= \frac{1}{386}$, ex quibus habetur $A = 0,0001455$

$B = 0,0004076$, & $C = 0,0000679$. Unde resistentia uniformis est ad pondus glo-

bi unciar. Rom. $26\frac{1}{4}$ ut $\frac{1}{2}$ A seu

$0,0000728$ ad 121 , id est, ut 1 ad 1662088 .

Jam verò cum in hoc experimento sit $AC = 126$ digit. $BC = 1$, $AB = 125$, si po-

natur $R = \frac{1}{100}$ digit. invenitur uniformis

resistentia fili ad resistentiam uniformem

globi ut 15625 ad 39600 , sive fere ut

2 ad 5 ; & ideo fili resistentia totius re-

sistentiæ uniformis partes continet $\frac{2}{7}$.

Quare uniformis resistentia globi plumbei

est ad ejus pondus unciar. Rom. $26\frac{1}{4}$ ut

1 ad 2326923 circiter; & hinc uniformis

resistentia globi plumbei cujus diameter est

digit. 2 , est ad resistentiam globi lignei

uniformem cujus diameter est digit. $6\frac{7}{8}$

ut $26\frac{1}{4} \times 760000$ ad $57\frac{7}{22} \times 2326923$,

hoc est, ut 19950000 ad 133374995 sive

ut 1 ad $6,685$.

Verum si ponatur resistentia partim uni-

formis, partim velocitatis quadrato pro-

ut esse ad ejusdem pondus $57\frac{7}{22}$ unciar.

Rom. in ratione 1 ad 450000 circiter, &

resistentia uniformis globi plumbei ad ejus

pondus $26\frac{1}{4}$ unciar. in ratione 1 , ad

910900 per tabulam primam; & in ratio-

ne 1 , ad 1021097 per tabulam secundam

ultimi experimenti; unde sumptâ medio-

cric ratione, resistentia uniformis globi

plumbei est ad pondus $26\frac{1}{4}$ unciar. ut

1 ad 966000 circiter. Et ideò, in hac

resistentiæ Hypothesi, uniformis resistentia

globi plumbei cujus est diameter di-

git. 2 , est ad resistentiam uniformem glo-

bi lignei cujus diameter est digit. $6\frac{1}{8}$, ut

$26\frac{1}{4} \times 450000$ ad $57\frac{7}{22} \times 966000$ seu

ut 1 , ad $4,687$, circiter.

(b) * *Ejus pars decima.* Si oscillatio

ex itu & reditu penduli, seu ex bino

descensu binoque ascensu componatur,

quinque oscillationes sic acceptæ æquiva-

lent oscillationibus decem quarum singulæ

ex uno tantum descensu unoque ascensu constant. Priore significatione New-

tonus oscillationes quinque, de quibus hic

loquitur, accepisse videtur, ut potè qui

differentiam 4 digit. Per N. 10 dividit

ut differentiam inveniat inter arcus descen-

sensu uno & subsequente ascensu descrip-

tos in unâ mediocri oscillatione ex descen-

sensu uno unoque ascensu composita.

186.

differentia $\frac{2}{5}$ ad differentiam novam 0, 4475. (c) Si longitudo penduli, manente longitudine arcus descripti, augetur in ratione 126 ad $122\frac{1}{2}$; tempus oscillationis augetur & velocitas penduli diminueretur in ratione illâ subduplicatâ, maneret vero arcuum descensu & subsequente ascensu descriptorum differentia 0, 4475. Deinde si arcus descriptus augetur in ratione $124\frac{3}{4}$ ad $67\frac{1}{8}$, differentia ista 0, 4475 (d) augetur in duplicatâ illa ratione, ideoque evaderet 1, 5295. Hæc ita se haberent, ex hypothese quod resistentia penduli esset in duplicatâ ratione velocitatis. Ergo si pendulum describeret arcum totum $124\frac{3}{4}$ digitorum, & longitudo ejus inter punctum suspensionis & centrum oscillationis esset 126 digitorum, differentia arcuum descensu & subsequente ascensu descriptorum foret 1, 5295 digitorum. Et hæc differentia ducta in pondus globi penduli, quod erat unciarum 208, producit 318, 136. Rursus ubi pendulum superius ex globo ligneo constructum centro oscillationis, quod à puncto suspensionis digitos 126 distabat, describebat arcum totum $124\frac{3}{4}$ digitorum, differentia arcuum descensu & ascensu descriptum (e) fuit $\frac{126}{121}$ in $\frac{8}{9\frac{2}{3}}$, quæ ducta

(c) * Si longitudo penduli, in medio non resistente augetur in ratione 126 ad $122\frac{1}{2}$, tempus oscillationis, ob datam globi funependuli massam & pondus, augetur in ratione illâ subduplicatâ (per cor. 6. prop. 24.) quod etiam in medio resistente verum est quam proximè (180).

* Mutatâ longitudine penduli & manente longitudine arcus descripti, velocitas penduli diminuetur in ratione subduplicatâ longitudinis penduli, (ideoque inversè ut tempus); Nam velocitates descensu per arcus quosvis acquisitæ sunt in ratione subduplicatâ abscissarum illis arcubus correspondentium; Chordæ verò pro quibus arcus sumere hic liceat, sunt mediæ proportionales inter abscissas suas & circulorum Diametros, si ergo sumantur arcus æquales in circulis inæqualibus, abscissæ eorum arcuum erunt inversè ut Dia-

metri circulorum sive inversè ut eorum Radii, hoc est inversè ut longitudines pendulorum, ergo velocitates quæ sunt in ratione subduplicatâ abscissarum, erunt in ratione subduplicatâ inversâ longitudinum pendulorum; Cum ergo arcuum differentix sint ut resistentia & quadratum temporis conjunctim, resistentiaque sit ut quadratum velocitatis, sitque quadratum velocitatis inversè ut longitudo pendulorum, & quadratum temporis directè ut longitudo pendulorum, compensatis rationibus manebunt eadem arcuum differentix, si mutatâ pendulorum longitudine arcus æquales describantur.

(d) * Augetur in duplicatâ illa ratione. (Per cor. 2. prop. 31.)

(e) * Fuit $\frac{126}{121}$ in $\frac{8}{9\frac{2}{3}}$. Cum enim in cas. 60. experimenti primi penduli seu filii

ducta in pondus globi, quod erat unciarum $57\frac{7}{22}$, producit 49, 396. Duxi autem differentias hasce in pondera globorum, ut invenirem eorum resistentias. Nam differentia oriuntur ex resistentiis, (f) suntque ut resistentiæ directæ & pondera inversæ. Sunt igitur resistentiæ ut numeri 318, 136 & 49, 396. Pars autem resistentiæ globi minoris, quæ est in duplicatâ ratione velocitatis, erat ad resistentiam totam ut 0,56752 ad 0,61675, id est, ut 45,453 ad 49,396; & pars resistentiæ globi majoris propemodum æquatur ipsius resistentiæ toti; ideoque partes illæ sunt ut 318, 136 & 45,453 quamproximè, id est, ut 7 & 1. Sunt autem globorum diametri $18\frac{3}{4}$ & $6\frac{7}{8}$; & harum quadrata $351\frac{9}{16}$ & $47\frac{17}{64}$ sunt ut 7,438 & 1, id est, ut globorum resistentiæ 7 & 1 quamproximè. Differentia rationum haud major est, quam quæ ex fili resistentiâ oriri potuit. Igitur resistentiarum partes illæ quæ sunt, paribus globis, ut quadrata velocitatum; sunt etiam, paribus velocitatibus, ut quadrata diametrorum globorum.

Cæterum globorum, quibus usus sum in his experimentis, maximus non erat perfectè sphaericus, & propterea in calculo hic allato minutias quasdam brevitatis gratiâ neglexi; de calculo accurato in experimento non satis accurato minimè sollicitus. Optarim itaque, (g) cum demonstratio vacui ex his dependeat, ut experimenta cum globis & pluribus & maioribus & magis accu-

fili ad nodum usquè longitudo esset 121 digit. arcus descriptus erat $119\frac{5}{29}$ digit.

& arcuum differentia $\frac{8}{9\frac{2}{3}}$ digit. Et muta-

tâ penduli longitudine in ratione 126 ad 121, arcus descriptus & differentia mutantur in eadem ratione, fiebatque proinde

arcus $\frac{126}{121} \times 119\frac{5}{29}$, seu $124\frac{3}{31}$ digit.

& differentia $\frac{126}{121} \times \frac{8}{9\frac{2}{3}}$ digit.

(f) * Suntque ut resistentiæ directæ & pondera inversæ. Nam (per cor. prop.

30.) differentia illæ in datos numeros ductæ sunt ad penduli longitudinem, ut resistentia ad gravitatem seu pondus globi penduli; data igitur penduli longitudine, differentia illæ sunt ut resistentiæ directæ & pondera inversæ.

(g) 187. * Cum demonstratio vacui &c. Utrum resistentia quam in motis corporibus experimur, tota sit in eorum externâ superficie, an verò partes etiam internæ in superficiebus propriis resistentiam notabilem sentiant, experimentis globorum in medio resistente oscillantium inveniri potest. Nam si, exempli causâ, globorum in dato medio paribus velocitatibus majorum resistentiæ semper essent in

186.

accuratis tentarentur. Si globi sumantur in proportionē geometricā, putā quorum diametri sint digitorum 4, 8, 16, 32; ex progressionē experimentorum colligetur quid in globis adhuc majoribus evenire debeat.

Jam vero conferendo resistentias diverforum fluidorum inter se tentavi sequentia. Arcam ligneam paravi longitudine pedum quatuor, latitudine & altitudine pedis unius. Hanc operculo nudatam implevi aquā fontanā, fecique ut immersa pendula in medio aquæ oscillando moverentur. Globus autem plumbeus pondere $166\frac{1}{2}$ unciarum, diametro $3\frac{3}{8}$ digitorum movebatur ut in tabulā sequente descripsimus, existente videlicet longitudine penduli à puncto suspensionis ad punctum quoddam in filo notatum 126 digitorum, ad oscillationis autem centrum $134\frac{3}{8}$ digitorum.

Ar.

in duplicatā diametrorum ratione, insensibilis foret in partibus internis resistentia; cum enim resistentia illa interna à numero, magnitudine, figurā & texturā internarum partium penderet, non posset eadem constanter manere in globis æqualibus & heterogeneis, ligneis v. g. & plumbeis, nec in globis inæqualibus externarum superficierum sed potius solidorum rationem sequeretur. Porro superioribus experimentis jam probatum est in velocioribus globorum motibus, resistentias quadratis diametrorum proportionales esse quam proximè, concludendum igitur est nullam esse notabilem in partibus corporum internis resistentiam, quod tamen deinceps pluribus aliis argumentis demonstrabit Newtonus. Verum si medium quoddam æthereum vel longe subtilissimum omnes omnium corporum poros & meatus repleret, propter medii illius ætheris summam densitatem atque inertiam omni materiæ propriam, partes internæ corporum per magnam resistentiam sentirent. At qui Cartesianum mundi pleni systema emendarunt novisque inventis ornarunt eruditissimi sagacissimique Mathematici, ii, repudiatis veteribus effugiis, quibus Cartesianorum vulgus utitur, ex subtilitate ac mobilitate ætheris & poro-

rum quibus corpora omnia pertusa sunt dispositione petitis, hoc unum responsum proferunt, ætheream materiam corporum gravium motibus minimè resistere, quod sit omni gravitate destituta. Duplicis itaque generis materiam in universo distinguunt, gravem alteram cujus partes in vorticulos divisæ non sunt, alteram non gravem, omnis tamen gravitatis causam, cujus partes ex tenuissimis variorum ordinum vorticulis elasticis constant. Cum autem vis motrix ad datum corpus gravē datā celeritate movendum adhibenda, decrescēte corporis hujus gravitate, in eadem ratione decrescat, nullaque sit ætheris gravitas, consequens esse aiunt ut corpus grave quod in æthere datā celeritate fertur, nonnisi infinitesimam motus sui partem ex resistentiā ætheris finito quovis tempore deperdat. Verum præterquam quod totum hoc systema, ut ut elegans ac venustum, fictis ferè ad arbitrium hypothesibus, quas Newtonus è Physicâ experimentalī vellet eliminari, nititur, plurimisque & gravissimis aliis ex Mechanicâ atque Astronomiâ difficultatibus premitur, adductum modò responsum his etiam laborat incommodis. Primum quidem evidens est vim illam quæ ad corpus grave contrā gravitatis directionem susti-

nen-

<i>Arcus descensu primo a puncto in filo notato descriptus, digitorum</i>	64	32	16	8	4	2	1	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{4}$
<i>Arcus ascensu ultimo descriptus, digitorum</i>	48	24	12	6	3	$1\frac{1}{2}$	$\frac{3}{4}$	$\frac{3}{8}$	$\frac{3}{16}$
<i>Arcuum differentia motui amisso proportionalis, digitorum</i>	16	8	4	2	1	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{4}$	$\frac{1}{8}$	$\frac{1}{16}$
<i>Numerus Oscillationum in aqua</i>			$\frac{29}{30}$	$1\frac{1}{5}$	3	7	$11\frac{1}{4}$	$12\frac{2}{3}$	$13\frac{1}{3}$
<i>Numerus Oscillationum in aere</i>	$85\frac{1}{2}$	287	535						

In experimento columnæ quartæ, motus æquales oscillationibus 535 in aere, & $1\frac{1}{5}$ in aquâ amissi sunt. Erant quidem oscilla-

nendum necessaria est, cum corporis pondere decrescere debere; sed non ita manifestum est vim motricem ad datum corpus grave datâ celeritate movendum adhibendam, in ratione ponderis decrescere oportere, ubi vis illius motricis directio gravitatis directioni opposita non est, sed illi perpendicularis aut cum illâ conspirans. Præterea materia omnis ætherea circa solem, stellas, atque planetas singulos perniciosissimo motu in orbem acta vi centrifugâ pollet quâ à centrâ magnorum vorticum, atque etiam à centrâ singulorum vorticulorum propriis recedere nititur, undè cæterorum corporum gravitas ortum habet; at vis illa centrifuga quæ cum vi centripetâ seu gravitate conferri potest, idem præstare in æthere debet ratione motus in datâ materiæ quantitate datâ vi motrice imprimendi, quod in cæteris corporibus gravitas præstat. Nulla igitur esse ratio videtur cur corpus grave datâ celeritate motum nonnisi infinitesimam suæ celeritatis particulam ex ætheris non gravis, resistentiâ amittat siquidem illud vi centrifugâ pollet; Et, si materia ætherea suâ vi centrifugâ vel certè vi indè ortâ corporum gravitatem producat, eorumque motum finitum acceleret & extinguat finitò tempore, multò magis eadem materia corpus grave movere, aut motum ejus finitò tempore extingvere debet, si finitâ velocitate in illud incurrat ac continuò urgeat, cum vis centrifuga infinitesima sit.

Tom. II.

si cum vi quâ corpus spatium finitum tempore infinito describit, conferatur.

* Et quidem resistentia ex gravitate materiæ occurrentis non pendet, sed ex ejus inertia, quâ fit ut nullum corpus ab alio motum suscipiat quia tantumdem motus in eo destruat, idque Mechanici communiter statuunt tam ex consensu omnium quorumcumque Phænomenorum, ubi (semotâ gravitatis consideratione) nullus motus motum producendo non consumitur, quam ex Principiis Metaphysicis quâ liquet quod si res ita se non haberet, vel minimus motus infinitum motum produceret, totaque Universi moles ex Atomî progressionē dimoveretur, quod absurdum. Unde si Æther non resisteret, hoc est vi inertię caretet, fingendæ forent duæ materiæ species quarum altera vi inertię prædita foret, altera verò non, ita ut quamvis ab occurrente materia dimoveatur, nihil tollat de ejus motu; simul autem statuitur quod id æther corporum motum sistere potest aut mutare quomodocumque, nam si æther sit gravitatis causa oportet ut illa ipsa materia ætherea quæ corporis moti actione movetur dum tamen nihil quicquam de illius motu tollit, possit illud idem corpus si sursum feratur sistere, in adversum ejus directionem mutare &c. Quæ Metaphysicè etiam inter se repugnare videntur, nec satis fuisse pensata ab ingeniosissimis Cartesianismi restauratoribus.

187

H h

DE MOTU
CORPO-
RUM.

oscillationes in aere paulo celeriores quàm in aquâ. At si oscillationes in aquâ in eâ ratione accelerarentur ut motus pendulorum in medio utroque fierent æquveloces, maneret numerus idem oscillationum $1\frac{1}{5}$ in aquâ, quibus ^(h) motus idem ac prius amitteretur; ob resistantiam auctam & simul quadratum temporis diminutum in eâdem ratione illâ duplicatâ. Paribus igitur pendulorum velocitatibus motus æquales in aere oscillationibus 535 & in aquâ oscillationibus $1\frac{1}{5}$ amissi sunt; ⁽ⁱ⁾ ideoque resistantia penduli in aquâ est ad ejus resistantiam in aere ut 535 ad $1\frac{1}{5}$. Hæc est proportio resistantiarum totarum in casu columnæ quartæ.

Designet jam. $AV + CV^2$ differentiam arcuum in descensu & subsequente ascensu descriptorum à globo in aere cum velocitate maximâ V moto; & cum velocitas maxima in casu columnæ quartæ sit ad velocitatem maximam in casu columnæ primæ, ut 1 ad 8; & differentia illa arcuum in casu columnæ quartæ ad differentiam in casu columnæ primæ ^(k) ut $\frac{2}{535}$

ad $\frac{16}{85\frac{1}{2}}$, seu ut $85\frac{1}{2}$ ad 4280: scribamus in his casibus 1 &

8 pro-

(h) * *Motus idem ac prius amitteretur.* Differentia arcuum motui amisso proportionalis, est ut resistantia & quadratum temporis conjunctim (per cor. 5. Lem. X); sed aucta paululum velocitate, resistantia quamproximè augetur in ejus ratione duplicatâ (per hyp.) & simul quadratum temporis minuitur in eâdem ratione illâ duplicatâ, quia totus arcus descriptus numero oscillationum $1\frac{1}{5}$ idem quamproximè manet. Quare motus amissus numero oscillationum $1\frac{1}{5}$ idem manet, si oscillationes in aquâ accelerentur ut dictum est (vid. not. sup. c.).

(i) * *Ideoque resistantia penduli.* Nam motus in aere amissus unâ mediocri oscillatione, quâ arcus digit. 14 describitur, est pars $\frac{1}{535}$ motus totius oscillationibus

535, amissi; Et similiter motus in aquâ amissus æquali oscillatione quâ arcus digit. 14 pari velocitate describeretur est quamproximè pars $\frac{1}{1\frac{1}{5}}$ ejusdem motus to-

tius amissi oscillationibus $1\frac{1}{5}$ in aquâ & oscillationibus 535 in aere. Quare cum resistantiæ totæ unâ oscillatione mediocri sint ut partes illæ motus amissæ, est resistantia penduli in aquâ ad ejus resistantiam in aere ut $\frac{1}{1\frac{1}{5}}$ ad $\frac{1}{535}$, id est, ut

535 ad $1\frac{1}{5}$.

(k) * Ut $\frac{2}{335}$ ad $\frac{16}{85\frac{1}{2}}$. Dividendo

nimirum arcuum differentias per numerum

8 pro velocitatibus, atque $85\frac{1}{2}$ & 4280 pro differentiis arcuum, & fiet $A + C = 85\frac{1}{2}$ & $8A + 64C = 4280$ seu $A + 8C = 535$; indeque per reductionem æquationum proveniet $7C = 449\frac{1}{2}$ & $C = 64\frac{3}{14}$ & $A = 21\frac{2}{7}$: atque ideo resistentia, ^(l) cum sit ut $\frac{7}{11}AV + \frac{3}{4}CV^2$, erit ut $13\frac{6}{11}V + 48\frac{9}{56}V^2$. Quare in casu columnæ quartæ, ubi velocitas erat 1, resistentia tota est ad partem suam quadrato velocitatis proportionalem, ut $13\frac{6}{11} + 48\frac{9}{56}$ seu $61\frac{12}{17}$ ad $48\frac{9}{56}$; & idcirco resistentia penduli in aquâ est ad resistentiæ partem illam in aere, quæ quadrato velocitatis proportionalis est, quæque sola in motibus velocioribus consideranda venit, ^(m) ut $61\frac{12}{17}$ ad $48\frac{9}{56}$ & 535 ad $1\frac{1}{5}$ conjunctim, id est, ut 571 ad 1. Si penduli in aquâ oscillantis filum totum fuisset immersum, resistentia ejus fuisset adhuc major; adeo ut penduli in aquâ oscillantis resistentia illa, quæ velocitatis quadrato proportionalis est, quæque sola in corporibus velocioribus consideranda venit, sit ad resistentiam ejusdem penduli totius, eadem cum velocitate in aere oscillantis, ⁽ⁿ⁾ ut 850 ad 1 circiter, hoc est, ut densitas aquæ ad densitatem aeris quamproxime.

In hoc calculo sumi quoque deberet pars illa resistentiæ penduli in aquâ, quæ esset ut quadratum velocitatis, sed (quod mirum forte videatur) resistentia in aqua augebatur in ratione velocitatis plusquam duplicatâ. Ejus rei causam investi-

gan-

oscillationum ut differentia in unâ mediocri oscillatione habeatur, quemadmodum suprà factum est.

(1) * Cum sit ut $\frac{7}{11}AV + \frac{3}{4}CV^2$.
(per cor. prop. 30.).

(m) * Ut $61\frac{12}{17}$ ad &c. Est enim, ex suprà dictis, resistentia in aquâ ad resistentiam totam in aere ut 535 ad $1\frac{1}{5}$ & resistentia tota in aere ad resistentiæ partem illam in aere quæ velocitatis quadrato proportionalis est ut $61\frac{12}{17}$ ad $48\frac{9}{56}$, &

idcirco (ex æquo) & per compositionem rationum) resistentia penduli in aquâ est ad resistentiæ partem illam in aere, &c.

(n) * Ut 850. ad 1, circiter. Si enim resistentia sili ponatur ut suprà factum est, æqualis tertiæ parti resistentiæ totius in aere, erit ferè resistentia penduli in aquâ ad ejus resistentiam totam in aere ut $535 - \frac{6}{15}$ ad $1\frac{1}{5} - \frac{6}{15}$, seu ut 2673 ad 4, & $2673 \times 61\frac{12}{17}$ ad $4 \times 48\frac{9}{56}$, ut 850 ad 1 circiter.

187.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

gando, in hanc incidi, quod arca nimis angusta esset pro magnitudine globi penduli, & motum aquæ cedentis præ angustia suâ nimis impediēbat. Nam si globus pendulus, cujus diameter erat digiti unius, immergeretur; resistentia augebatur, in duplicatâ ratione velocitatis quam proximè. Id tentabam construendo pendulum ex globis duobus, quorum inferior & minor oscillaretur in aquâ, superior & major proximè supra aquam filo affixus esset, & in aere oscillando, adjuvaret motum penduli eumque diuturniorem redderet. Experimenta autem hoc modo instituta se habebant ut (°) in tabulâ sequente describitur.

<i>Arcus descensu primo descriptus</i>	16	8	4	2	1	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{4}$
<i>Arcus ascensu ultimo descriptus</i>	12	6	3	$1\frac{1}{2}$	$\frac{3}{4}$	$\frac{3}{8}$	$\frac{3}{16}$
<i>Arcuum diff. motui amisso proport.</i>	4	2	1	$\frac{1}{2}$	$\frac{1}{4}$	$\frac{1}{8}$	$\frac{1}{16}$
<i>Numerus Oscillationum</i>	$3\frac{3}{8}$	$6\frac{1}{2}$	$12\frac{1}{12}$	$21\frac{1}{5}$	34	53	$62\frac{1}{2}$

Conferendo resistentias mediorum inter se, effeci etiam ut pendula ferrea oscillarentur in argento vivo. Longitudo fili ferrei erat pedum quasi trium, & diameter globi penduli quasi tertia pars digiti. Ad filum autem proximè supra mercurium affixus erat globus alius plumbeus satis magnus ad motum penduli diutius continuandum. Tum vasculum, quod capiebat quasi libras tres argenti vivi, implebam vicibus alternis argento vivo & aquâ communi, ut pendulo in fluido utroque successivè oscillante, invenirem proportionem resistentiarum; & prodit resistentia argenti vivi ad resistentiam aquæ ut 13 vel 14 ad 1 circiter: id est, ut densitas argenti vivi ad densitatem aquæ. Ubi globum pendulum paulo majorem adhibebam, putâ cujus diameter esset quasi $\frac{1}{3}$ vel $\frac{2}{3}$ partes digiti, prodibat resistentia argen-

(°) * In tabulâ sequente. Arcuum differentiarum dividantur per numerum oscillationum in casu unoquoque, & prodibunt differentiarum in oscillatione unâ mediocri 1. 1851; 0. 3076; .0827; .0235; .0073; .0023 .0010 quæ sunt quam proximè ut quadrata velocitatum, sive ut 16;

4; 1; $\frac{1}{4}$; $\frac{1}{16}$ $\frac{1}{64}$ $\frac{1}{256}$ in majoribus oscillationibus; priores enim termini sunt proximè sequentium fere quadrupli, in minoribus verò oscillationibus præcedentes termini sunt in minore ratione ad sequentes.

argenti vivi in eâ ratione ad resistantiam aquæ, quam habet numerus 12 vel 10 ad 1 circiter. Sed experimento priori magis fidendum est, propterea quod in his ultimis vas nimis angustum fuit pro magnitudine globi immersi. Ampliato globo, deberet etiam vas ampliari. Constitueram quidem hujusmodi experimenta in vasis majoribus & in liquoribus tum metallorum fusorum, tum aliis quibusdam tam calidis quam frigidis repetere: sed omnia experiri non vacat, & ex jam descriptis satis liquet resistantiam corporum celeriter motorum densitati fluidorum in quibus moventur proportionalem esse quam proximè. Non dico accuratè. Nam fluida tenaciora, pari densitate, proculdubio magis resistunt quàm liquidiora, ut oleum frigidum quam calidum, calidum quàm aqua pluvialis, aqua quàm spiritus vini. Verum in liquoribus, qui ad sensum satis fluidi sunt, ut in aere, in aquâ seu dulci seu falsâ, in spiritibus vini, terebinthi & salium, in oleo à facibus per destillationem liberato & calefacto, oleoque vitrioli & mercurio, ac metallis liquefactis, & si qui sint alii, qui tam fluidi sunt ut in vasis agitati motum impressum diutius conservent, effusique liberrimè in guttas decurrendo resolvantur, nullus dubito quin regula allata satis accuratè obtineat: præsertim si experimenta in corporibus pendulis & majoribus & velocius motis instituantur.

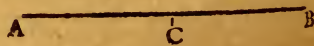
Denique cum nonnullorum opinio sit, medium quoddam æthereum & longè subtilissimum extare, quod omnes omnium corporum poros & meatus liberrimè permeet; à tali autem medio per corporum poros fluente resistantia oriri debeat: ut tentarem an resistantia, quam in motis corporibus experimur, tota sit in eorum externâ superficie, an vero partes etiam internæ in superficiebus propriis resistantiam notabilem sentiant, excogitavi experimentum tale. Filo pedum undecim longitudinis ab unco chalybeo satis firmo, mediante annulo chalybeo, suspendebam pyxidem abiegnam rotundam, ad constituendum pendulum longitudinis prædictæ. Uncus sursum præacutus erat acie concavâ, ut annulus arcu suo superiore aciei annixus liberrimè moveretur. Arcui autem inferiori annectebatur filum. Pendulum ita

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXXI.
THEOR.
XXV.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

constitutum deducebam à perpendiculo ad distantiam quasi pedum sex, idque secundum planum aciei unci perpendiculare, ne annulus, oscillante pendulo, supra aciem unci ultro citroque laberetur. Nam punctum suspensionis, in quo annulus uncum tangit, immotum manere debet. Locum igitur accuratè notabam, ad quem deduxeram pendulum, dein pendulo demisso notabam alia tria loca ad quæ redibat in fine oscillationis primæ, secundæ ac tertiæ. Hoc repetebam sæpius, ut loca illa quam potui accuratissimè invenirem. Tum pyxidem plumbo & gravioribus, quæ ad manus erant, metallis implebam. Sed prius ponderabam pyxidem vacuum, unà cum parte fili quæ circum pyxidem volvebatur ac dimidio partis reliquæ quæ inter uncum & pyxidem pendulam tendebatur. Nam filum tensum (P) dimidio ponderis sui pendulum à perpendiculo digressum semper urget. Huic ponderi addebam pondus aeris quem pyxis capiebat. Et pondus totum erat quasi pars septuagesima octava pyxididis metallorum plenæ. Tum quoniam pyxis metallorum plena, pondere suo tendendo filum, augebat longitudinem penduli, contrahebam filum ut penduli jam oscillantis eadem esset longitudo ac prius. Dein pendulo ad locum primo notatum retracto ac dimisso, numerabam oscillationes quasi septuaginta & septem, donec pyxis ad locum secundo notatum rediret, totidemque subinde donec pyxis ad locum tertio notatum rediret, atque rursus totidem donec pyxis reditu suo attingeret locum quartum. Unde concludo quod resistentia tota pyxididis plenæ non maiorem habebat proportionem ad resistentiam

(P) * *Dimidio ponderis sui.* Fili tensi AB homogenei & æqualis ubique crassitiei centrum gravitatis est in loco medio C, (59. lib. 1.) ideòque vis quæ filum pondere suo toto P, ad rotandum circa A, urgetur, est ut $AC \times P$, seu ut $\frac{1}{2} P \times AB$. (63. lib. 1.) jam si inveniendum sit pondus Q in B locandum ut momentum $Q \times AB$ æqualeat momento seu vi fili totius; erit $Q \times AB = \frac{1}{2} P \times AB$, ideò-



que $Q = \frac{1}{2} P$. Quare filum tensum dimidio ponderis sui P pendulum à perpendiculo digressum semper urget.

tiam pyxidis vacuæ quàm 78 ad 77. Nam si æquales essent ambarum resistentiæ, pyxis plena ob vim suam insitam septuagies & octies majorem vi insitâ pyxidis vacuæ, motum suum oscillatorium tanto diutius conservare deberet, atque ideo completis semper oscillationibus 78 (9) ad loca illa notata redire. Rediit autem ad eadem completis oscillationibus 77.

Designet igitur A resistentiam pyxidis in ipsius superficie externâ, & B resistentiam pyxidis vacuæ in partibus internis; & si resistentiæ corporum æquivelocium in partibus internis sint ut ma-

LIBER
SECUND.
SECT. VI.
PROP.
XXXI.
THEOR.
XXV.

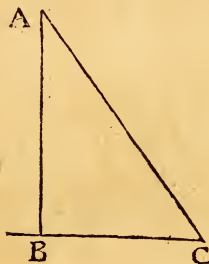
(9) * *Ad loca illa notata redire.* Si resistentiæ in singulis oscillationibus essent æquales, motus amissi, ut potè resistentiis proportionales, essent quoque æquales; sed motus amissi, paribus oscillationum temporibus, sunt ut massæ seu pondera corporum & spatia motibus amissis describenda conjunctim; ideoque spatia illa essent ut pondera inversè; hoc est, spatium motu pyxididis vacuæ amisso in unâ oscillatione describendum, esset ad spatium motu pyxididis plenæ oscillatione unâ amisso percurrentum ut 78 ad 1, & propterea spatia illa, completâ unicâ pyxididis vacuæ oscillatione, & pyxididis plenæ oscillationibus 78 absolutis, forent æqualia quamproximè, atque ideo pyxis plena, completis semper oscillationibus 78, ad loca notata rediret.

Cum in hac Sectione 6â. Newtonus de solo corporum in cycloide oscillantium motu egerit, multa verò à recentioribus authoribus inventa sint, quibus generalis motuum in curvis quibuscumque theoria longè promota est, principia quibus usi sunt sequenti problemate breviter exponemus.

PROBLEMA.

188. Tendente vi gravitatis uniformi ubique perpendiculariter ad planum horizontis, definire motum corporis per curvam quamlibet ascendentis vel descendents in medio uniformi cujus resistentia est ut velocitatis functio quælibet.

De corporum ascensu ac descensu in lineis rectis ad horizontem quemodocumque



que inclinatis agere hic necessum non est; si enim corpus in lineâ rectâ AC ad horizontem BC utcumquè inclinatâ ascendat vel descendat, resistentia & celeritas in quibuscumque locis & spatium descriptum ac tempus quo descriptum est, definiuntur per Prop. 3. Sect. 1; 8^{am}. & 9^{am}. Sect. 2; 13^{am}. & 14^{am}. Sect. 3. ac per notas iisdem locis adjunctas. Cum enim vis gravitatis secundum directionem AB urgentis sit ad ipsius partem quæ agit juxta directionem AC, in datâ ratione lineæ AC ad AB, seu in datâ ratione sinus totius ad sinum anguli inclinationis ACB; si loco vis gravitatis horizonti perpendicularis adhibeatur in calculis & constructionibus pars illius data quæ secundum directionem AC agit, constructiones calculique in citatis locis non mutantur. Superest igitur ut corporis in curvâ lineâ ascendents aut descendents motum definiamus.

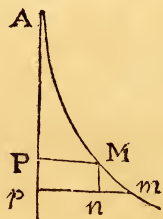
188.

Def.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

materia, seu numerus particularum quibus resistitur: erit 78B
resistentia pyxidis plenæ in ipsius partibus internis: ideoque py-
xidis vacuæ resistentia tota $A + B$ erit ad pyxidis plenæ resi-
stentiam totam $A + 78B$ ut 77 ad 78, & divisim $A + B$ ad
77B, ut 77 ad 1, indeque $A + B$ ad B ut 77×77 ad 1, & di-
visim A ad B ut 5928 ad 1. Est igitur resistentia pyxidis va-
cuæ in partibus internis quinquies millies minor quam ejusdem
resistentia in externâ superficie, & amplius. Sic vero disputa-
mus ex hypothefi quod major illa resistentia pyxidis plenæ, non
ab aliâ aliquâ causâ latente oriatur, sed ab actione solâ fluidi
alicujus subtilis in metallum inclusum.

Hoc



Descendat primum corpus è loco dato
A per curvam AM, ducatur verticalis
AP, ad quam ex punctis M, & m, infi-
nitè propinquis demittantur perpendiculara
MP, mp, & ex M ad pm perpendicularum
Mn. Gravitatis constans secundum dire-
ctionem verticali AP parallelam semper
agens sit $=g$, resistentia in loco M $=r$,
velocitas corporis ibidem $=v$; tempus
quo describitur AM $=t$, AP $=x$, AM $=s$,
Pp $=Mn = dx$, & Mm $=ds$. Jam
verò Mm, est ad Mn, seu ds ad dx ,
ut vis gravitatis g ad ipsius partem in di-
rectione Mm agentem quæ ideo erit $=$
 $\frac{g dx}{ds}$; subducatur vis resistentiæ r , & vis
residua quæ corpus in loco M, juxta di-
rectionem Mm urgetur erit $= \frac{g dx}{ds} - r$.

Undè (18) fit $g dx - r ds = v dv$. Hujus
autem æquationis fluens ita sumi debet ut

evanescentibus x & s evanescat quoque v
si velocitas corporis in loco A nulla sit, &
fiat $v = c$, si velocitas corporis in A, sit
 $=c$. Simili modo si corpus è loco dato
A per arcum A M ascendat, & omnia
ut modò supposuimus maneant, erit (18)
 $g dx + r ds = -v dv$, cujus æquationis
fluentem ita sumi oportet ut positæ x &
 $s = 0$, fiat v , æqualis velocitati in loco
A datæ.

Si abscissa x in verticali BC per curvæ
ACD punctum infimum C ducta capia-
tur, sitque BP $= x$, & cætera maneant ut
supra, erit adhuc pro corporis descensu
 $g dx - r ds = v dv$; at pro ascensu per
arcum C μ si data sint puncta A & B,
dicaturque C μ vel AC $\mu = s$, erit $-g dx$
 $+ r ds = -v dv$, seu adhuc $g dx - r ds$
 $= v dv$, quia crescente s decrescit x &
contrâ. Si vero dicatur CP $= x$ & CM
 $= s$, quia hæ quantitates respectu alia-
rum BP, & AM negativæ sunt, fiet pro
descensu $-g dx + r ds = v dv$, seu $g dx$
 $- r ds = -v dv$, & pro ascensu si dica-
tur C $\mu = s$ erit $g dx + r ds = -v dv$
quarum æquationum altera in alteram abit,
mutato signo quantitati r , præfixo. Ex
datâ igitur lege resistentiæ, loco r scriba-
tur ipsius valor per v & datas quantitates,
& ex datâ æquatione ad curvam AM, lo-
co dx scribatur valor ejus per ds , & s
datas quantitates in superioribus formulis
seu æquationibus; & deinde per curvarum
quadraturas vel per series, capiantur, ut
oportet, formularum fluentes, obtinebi-
tur

Hoc experimentum recitavi memoriter. Nam charta, in qua illud aliquando descripseram, intercidit. Unde fractas quasdam numerorum partes, quæ memoriâ exciderunt omittere compulsus sum.

Nam omnia denuò tentare non vacat. Primâ vice, cum unco infirmo usus essem, pyxis plena citius retardabatur. Causam quærendo, reperi quod uncus infirmus cedebat pondèri pyxidis, & ejus oscillationibus obsequendo in partes omnes fluctebatur. Parabam igitur uncum firmum, ut punctum suspensionis immotum maneret, & tunc omnia ita evenerunt uti supra descripsimus. S-E-C

tur v per s & contrâ, atque etiam r per s , & quia tempus t , quo arcus s describitur est $S \cdot \frac{ds}{v}$, dabitur quoque tempus.

Q. E. I.

Exempli causâ. Sit resistentia partim uniformis, partim velocitatis quadrato proportionalis, quæ est Hypothesis naturæ, seu sit $r = \frac{aa + vv}{b}$, dicanturque $BP = x$, AM

$= s$ & æquatio $gdx - rds = vdv$ in hanc migrabit $gdx - \frac{aads}{b} = vdv + \frac{v v ds}{b}$;

ut hoc secundum æquationis membrum debitam formam acquirat ponatur $ds =$

$\frac{1}{2} b \frac{dz}{z}$, seu $s = \frac{1}{2} b L. z$, æquatio evadet

$gzdx - \frac{1}{2} aadz = zvdv + \frac{1}{2} vvdz$, sumptis fluentibus, fit $S. zdx - \frac{1}{2} aaz = \frac{1}{2} zvv$.

Unde invenietur $vv = \frac{2gS. zdx}{z} - aa$. Est

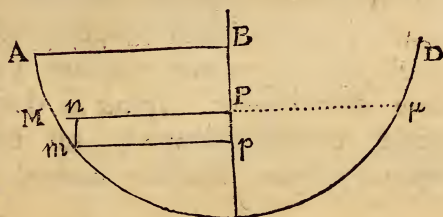
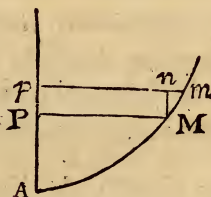
autem $S. zdx$, area curvæ cujus abscissa x & ordinata z ; & z datur per s , ope logarithmicæ, & x per s ope æquationis ad curvam AM . Sit h numerus cujus logarithmus est unitas, seu $L. h = 1$, erit

$s L. h = \frac{1}{2} b L. z$, & $\frac{2s}{b} L. h = L. h^{\frac{2s}{b}}$

$L. z$, atque $h^{\frac{2s}{b}} = z$, unde habetur $vv =$

$$\frac{2gS. h^{\frac{2s}{b}} dx}{h^{\frac{2s}{b}}} - aa.$$

Tom. I. I.



Si in his æquationibus ponatur $a = 0$, definietur motus corporis in lineâ quâlibet curvâ descendantis & ascendentis in medio uniformi, cujus resistentia velocitatis quadrato proportionalis est. Cæterum totam hanc materiam copiosissimè & accuratissimè tractavit clariss. Eulerus tom. 2. Mechan.

188.

I i

SECTIO VII.

De motu fluidorum & resistentiâ projectilium.

PROPOSITIO XXXII. THEOREMA XXVI.

Si corporum systemata duo similia ex æquali particularum numero consent, & particulae correspondentes similes sint & proportionales, singulae in uno systemate singulis in altero, & similiter sitae inter se, ac datam habeant rationem densitatis ad invicem, & inter se temporibus proportionalibus similiter moveri incipiant (eae inter se quae in uno sunt systemate & eae inter se quae sunt in altero) & si non tangant se mutuo quae in eodem sunt systemate, nisi in momentis reflexionum, neque attrahant, vel fugant se mutuo, nisi viribus acceleratricibus quae sint ut particularum correspondentium diametri inverse & quadrata velocitatum directe: dico quod systematum particulae illae pergent inter se temporibus proportionalibus similiter moveri. (1)

Corpora similia & similiter sita temporibus proportionalibus inter se similiter moveri dico, quorum situs ad invicem in fine temporum illorum semper sunt similes: puta si particulae unius systematis cum alterius particulis correspondentibus conferantur. Unde tempora erunt proportionalia, in quibus similes & proportionales figurarum similium partes à particulis correspondentibus describuntur. Igitur si duo sint ejusmodi systemata, particulae correspondentes, quibus similitudinem inceptorum motuum, pergent similiter moveri, usque donec sibi mutuo occurrant.

(1) * *Similiter moveri.* Sunt A & a , P & p , S & s , &c. particulae in duobus systematibus sibi mutuo correspondentes. Particula A in suo systemate tempore T , describat spatium quam minimum AB , & particula correspondens a , in altero systemate tempore t , describat spatium $a b$, priori AB , simile similiterque figuram, ita ut sit AB , ad $a b$, ut diameter particulae

A , ad diametrum particulae a , sive ut AS , ad as , vel PS ad ps , & angulus ASB , æqualis angulo asb , atque SAB æqualis sab . Et aliae sibi mutuo correspondentes particulae quiescant vel simili modo moveantur. His positis, demonstrandum est quod si sumantur tempora aliae quae sint ut T & t particulae correspondentes erunt utrinque similiter posita.

currant. Nam si nullis agitantur viribus, progredientur unifor-
miter ^(f) in lineis rectis per motus leg. 1. Si viribus aliqui-
bus se mutuo agitant, & vires illæ sint ut particularum
correspondentium diametri inversè & quadrata velocitatum
directè; quoniam particularum situs sunt similes & vires
proportionales, ^(t) vires totæ quibus particulæ correspon-
dent.

LIBER
SECOND.
SECT. VII.
PROP.
XXXII.
THEOR.
XXVI.

^(f) * In lineis rectis per mot. leg. 1.
Ideoque ob velocitates uniformes & simi-
les motuum directiones pergent similiter
moveri temporibus proportionalibus, us-
que ad occursum suos primos.

^(t) * Vires totæ quibus particulæ cor-
respondentes agitantur similes habebunt de-
terminationes, & erunt ad invicem ut cor-
respondentium particularum Diametri inver-
sè & quadrata velocitatum directè.

* Particulæ A inter duas S & P, & par-
ticulæ a inter duas s & p sint similiter sitæ,
& quâcumque celeritate in directione si-
militer positâ particulæ illæ A & a ferantur,
trahanturque vel fugantur illæ particulæ
A & a à particulis S & P, s & p per vi-
res quæ sint ut Diametri particularum cor-
respondentium inverse sive ut lineæ homolo-
gæ inversè, & quadrata velocitatum di-
rectè, dico 1^o. quod directio vis compo-
sitæ trahentis particulas A & a similiter
posita erit in utroque systemate, nam an-
guli SAP & sap, quos faciunt vires agen-
tes, ex hypothesi æquales sunt, vis autem
composita sequetur Diagonalem quæ faci-
at angulos cum directione utriusque vis
componentis quorum sinus sunt reciproci
ut vires agentes, per nat. virium com-
positarum, sit ea Diagonalis hic AM,
illic a'm, erit ergo sinus anguli SAM,
ad sinum anguli PAM, inversè ut vis
particulæ S ad vim particulæ P sive dire-
ctè ut lineæ homologæ SA & PA (nam
quoniam de unico corpore A nunc agitur
ratio quadratorum velocitatum hic nihil
mutat) pariter sinus anguli sam est ad
sinum anguli pam ut sa ad pa; sed est
SA ad PA sicut sa ad pa ex hypothesi,
ergo anguli æquales SAP & sap in
eadem ratione secantur per lineas AM,
am, ideoque anguli SAM & sam,
MAP & map sunt æquales, ergo directio
vis compositæ trahentis particulas A & a



in singulo systemate similiter est posita.
Q. erat 1^{um}.

188.

2^o. Vires illæ compositæ erunt ut par-
ticularum Diametri inversè & quadrata
velocitatum directè.

Secetur utcumque in directione AS lineo-
la AN quæ vim particulæ S exprimat, ducatur
NM, parallela AP, & ex M ducatur
MR parallela AS, fiet parallelogrammum
ANMR, in quo MR = AN, & angulus
AMR = ang. MAN, ideoque AN ad
AR ut sinus anguli MAR ad sinum ang.
MAN, sive ut PA ad SA, hoc est ut
vires particularum S & P, ideoque AR
exprimet vim particulæ P, & AM exprimet
vim compositam ex viribus S & P. Sumatur
in a s lineola an, quæ sit ad AN, ut a s ad
AS inversè, & ut quadratum velocitatis in a
ad quadratum velocitatis in A directè,
ductisque nm & mr parallelis lineis ap,
as erunt an & ar ut vires particularum
s & p, & am exprimet vim ex iis com-
positam.

Sed ob similitudinem triangulorum ANM,
anm est AN ad AM sicut an ad am,
sive vis particulæ A, ad vim compositam
ex particulis S & P, ut vis particulæ a ad
vim compositam ex particulis s & p, ideo-
que vicissim, vis particulæ A ad vim par-
ticulæ a ut, vis composita ex vi particu-
larum S & P, ad vim compositam ex vi-
ribus particularum s & p; Sed vis parti-
culæ A est ad vim particulæ a, inversè ut

142

par.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

tes agitantur, ex viribus singulis agitantibus (per legem corollariarum secundum) compositæ, similes habebunt determinaciones, perinde ac si centra inter particulas similiter sita respicerent; & erunt vires illæ totæ ad invicem ut vires singulæ componentes, hoc est, ut correspondentium particularum diametri inversè, & quadrata velocitatum directè: & propterea efficient ut correspondentes particulæ figuras similes describere pergant. (u) Hæc ita se habebunt (per corol. 1. & 8. prop. 1v. lib. 1.) si modo centra illa quiescant. Sin moveantur, quoniam

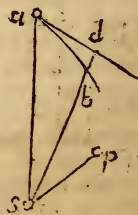
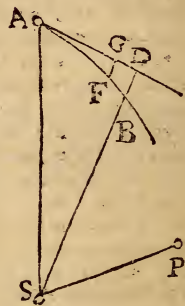
particularum Diametri, & directè ut velocitatum Quadrata ex hypothesi, ergo vires compositæ sunt in eadem ratione. Q. E. D.

Idem ratiocinium ad vires compositas ex pluribus particulis extendetur. Unde vires totæ &c.

(u) * Hæc ita se habebunt. (Per cor. 1. & 8. prop. 4. lib. 1.) Aut quod idem est per hoc Lemma.

189. Lemma. Si corpora duo A, a, circa centra immota S, s, projiciantur secundum directiones AD, ad, quæ cum distantis AS & as æquales angulos DAS, das constituunt, & urgeantur viribus acceleratricibus centra illa S, s respicientibus, quæ semper sint inter se ut quadrata velocitatum corporum directè & distantia à centris inversè, corpora illa figuras similes circa centra S & s describent, similestque & proportionales figurarum illarum partes temporibus proportionalibus percurrent.

In projectilium directionibus capiantur partes quam minimæ AD, ad distantis AS, as proportionales. Jungantur SD, sd & corpora A, a temporibus quibuscvis T, t describant arcus AB, ab qui lineas SD, sd attingunt. Sumantur arcus AF, ab qui eodem tempusculo descripti sint, & ductâ FG parallelâ SD, erit (4. lib. 1.) FG ad bd ut vis centralis quâ corpus A urgetur ad vim centralem quâ urgetur corpus a; & quia vires illæ (per hyp.) sunt ut quadratum velocitatum directè & distantia AS, as, inversè, velocitates autem sunt ut spatia quæ simul descripta fuissent in Tangente AG,



ad, erit FG ad bd, ut $AG^2 \times as$ ad $ad^2 \times AS$. Sed (per cor. 1. Lem. XI.) $BD : FG = AD^2 : AG^2$; quare (per compositionem rationum & ex æquo) $Bd : bd = AD^2 \times as : ad^2 \times AS$. Cum igitur ob triangulorum ASD, asd, similitudinem (ex hyp.) sit $AD : ad = AS : as$ & ideo $AD^2 \times as : ad^2 \times AS = AS : as$; erit $BD : bd = AS : as$, & ob similitudi-

nam

nam (*) ob translationum similitudinem, similes manent eorum situs inter systematum particulas; similes inducentur mutationes in figuris quas particulae describunt. Similes igitur erunt correspondentium & similium particularum motus usque (v) ad occursum suos primos, & propterea similes occursum, & similes reflexiones, & subinde (per jam ostensa) similes motus inter se donec iterum in se mutuo inciderint, & sic deinceps in infinitum. Q. E. D.

Corol. 1. Hinc si corpora duo quævis, quæ similia sint & ad systematum particulas correspondentes similiter sita, inter ipsas temporibus proportionalibus similiter moveri incipiant, sintque eorum magnitudines ac densitates ad invicem ut magnitudines ac densitates correspondentium particularum: hæc pergent temporibus proportionalibus similiter moveri. Est enim eadem ratio partium majorum systematis utriusque atque particularum.

Corol. 2. Et similes & similiter positæ systematum partes omnes quiescant inter se: & earum duæ, quæ cæteris majores sint, & sibi mutuo in utroque systemate corrépondeant, secundum lineas similiter sitas simili cum motu utcumque moveri incipiant: hæc similes in reliquis systematum partibus excitabunt motus, & pergent inter ipsas temporibus proportionalibus similiter moveri; atque ideo spatia diametris suis proportionalia describere.

P R O -

nem figurarum, ut AD ad ad, ideoque ob æquales angulos D & d, triangula ADB, adb erunt similia, & propterea arcus AB, ab, similes & similiter siti. Simili modo demonstrabitur quod corpora e locis B & b. progressa similes arcus ac similiter positos describant, atque ita deinceps. Describent ergo figuras similes circa centra S & s. His verò demonstratis patet (196. lib. 1.) quod describent similes & proportionales figurarum similium partes temporibus proportionalibus, seu quæ semper sint ut tempora T & t.

(x) * Ob translationum similitudinem.

Ortuntur enim centrorum illorum translationes ex causis proportionalibus & similiter agentibus, videlicet ex similibus particularum similium & correspondentium motibus, adeo ut quemadmodum initio motus centra similiter moveri ceperunt, similiter quoque deinceps moveri pergant.

(y) * Usque ad occursum suos primos &c. Nam cum particularum correspondentium distantia, post quævis tempora proportionalia, sint semper in datâ diametrorum ratione in duobus systematibus (ex dem.), necesse est ut distantia temporibus proportionalibus evanescant, & proinde ut particularum occursum primi

PROPOSITIO XXXIII. THEOREMA XXVII.

Isdem positis, dico quod systematum partes majores resistuntur in ratione compositâ ex duplicatâ ratione velocitatum suarum & duplicatâ ratione diametrorum & ratione densitatis partium systematum.

Nam resistantia oritur partim ex viribus centripetis vel centrifugis quibus particulæ systematum se mutuo agitant, partim ex occurribus & reflexionibus particularum & partium majorum. Prioris autem generis resistantiæ sunt ad invicem ut vires totæ motrices à quibus oriuntur, (z) id est, ut vires totæ acceleratrices & quantitates materiæ in partibus correspondentibus; hoc est (per hypothesin) ut quadrata velocitatum directè & distantiae particularum correspondentium inversè & quantitates materiæ in partibus correspondentibus directè: ideoque cum distantiae particularum systematis unius sint ad distantias correspondentes particularum alterius, ut diameter particulæ vel partis in systemate priore ad diametrum particulæ vel partis correspondentis in altero, (a) & quantitates materiæ sint ut densitates partium & cubi diametrorum; resistantiæ sunt ad invicem ut quadrata velocitatum & quadrata diametrorum & densitates partium systematum. Q. E. D. (b) Posterioris generis resistantiæ sunt ut reflexionum correspondentium numeri & vires

contingant, ubi particulæ illæ figurarum similium partes similes descripserunt. Ex quo sequitur particularum illarum occurribus primos similes fore, tum ratione directionum, quod jam demonstratum est, tum etiam ratione velocitatum & quantitatum motus. Siquidem spatia percurta temporibus proportionalibus sunt semper in datâ ratione, ideoque velocitates in locis similibus sunt semper in datâ ratione, & inde ob particularum correspondentium similitudinem & datam densitatum rationem, quantitates motus quæ sunt ut velocitates & densitates & volumina conjunctim, in locis similibus manent in datâ

ratione. Reflexiones igitur quæ ex ejusmodi motibus atque occurribus similibus nascuntur, similes erunt.

(z) * Id est ut vires totæ acceleratrices & quantitates materiæ (per def. 8. lib. 1.)

(a) * Et quantitates materiæ sint ut densitates & quantitates materiæ sunt ut densitates & volumina partium conjunctim (2. lib. 1.) & ob partium similitudinem, volumina sunt ut cubi laterum homologorum, seu diametrorum, ideoque quantitates materiæ sunt ut densitates partium & cubi diametrorum.

(b) * Posterioris generis resistantiæ & Si enim vires reflexionum supponantur & qua-

vires conjunctim. Numeri autem reflexionum sunt ad invicem ut velocitates partium correspondentium directe, & spatia inter earum reflexiones inverse. Et vires reflexionum sunt ut velocitates & magnitudines & densitates partium correspondentium conjunctim; id est, ut velocitates & diametrorum cubi & densitates partium. Et conjunctis his omnibus rationibus, resistentiæ partium correspondentium sunt ad invicem ut quadrata velocitatum & quadrata diametrorum & densitates partium conjunctim. *Q. E. D.*

Corol. 1. Igitur si systemata illa sint fluida duo elastica ad modum aeris, & partes eorum quiescant inter se: corpora autem duo similia & partibus fluidorum quoad magnitudinem & densitatem proportionalia, & inter partes illas similiter posita, secundum lineas similiter positas, utcunque projiciantur; vires autem acceleratrices, quibus particulæ fluidorum se mutuo agitant, sint ut corporum projectorum diametri inverse, & quadrata velocitatum directe: corpora illa temporibus proportionalibus similes excitabunt motus in fluidis, & spatia similia ac diametris suis (°) proportionalia describent.

Corol. 2. Proinde in eodem fluido projectile velox resistentiam patitur, quæ est in duplicatâ ratione velocitatis quam proximè. Nam si vires, quibus particulæ distantes se mutuo agitant,

quales, resistentiæ sunt ut numeri reflexionum seu occursum; & si numeri reflexionum æquantur, resistentiæ sunt ut vires reflexionum correspondentium; unde, conjunctis his rationibus, resistentiæ quæ ex particularum & partium majorum occurribus & reflexionibus oriuntur, sunt semper ut reflexionum correspondentium numeri & vires conjunctim. Numeri autem reflexionum, cæteris paribus, sunt ad invicem ut velocitates partium correspondentium directe, & cæteris paribus, sunt inverse ut spatia inter particularum & partium correspondentium occursum seu reflexiones intercepta, id est, inverse ut partium correspondentium diametri, ideòque numeri reflexionum sunt ad invicem

ut velocitates partium correspondentium directe & earundem diametri inverse. Et vires reflexionum sunt ut motus quantitates in occurribus id est, ut velocitates & diametrorum cubi & densitates partium correspondentium. Et conjunctis his omnibus rationibus &c.

(c) * Proportionalia describent. Probatur enim ut in dem. prop. 32. lemma re (189) similes similium figurarum partes temporibus proportionalibus à corporibus illis semper describi. Unde corollarium hoc patet (per cor. 1. & 2. prop. 32.).

DE MOTU
CORPO-
RUM.

tant, augerentur in duplicatâ ratione velocitatis, (d) resistentia foret in eâdem ratione duplicatâ accuratè; (e) ideoque in medio, cujus partes ab invicem distantes sese viribus nullis agitant, resistentia est in duplicatâ ratione velocitatis accuratè. Sunt igitur media tria *A*, *B*, *C* ex partibus similibus & æqualibus & secundum distantias æquales regulariter dispositis constantia. Partes mediorum *A* & *B* fugiant se mutuo viribus quæ sint ad invicem ut *T* & *V*, illæ medi *C* ejusmodi viribus omninò destituantur. Et si corpora quatuor æqualia *D*, *E*, *F*, *G* in his mediis moveantur, priora duo *D* & *E* in prioribus duobus *A* & *B*, & altera duo *F* & *G* in tertio *C*; sitque velocitas corporis *D* ad velocitatem corporis *E*, & velocitas corporis *F* ad velocitatem corporis *G* in subduplicatâ ratione virium *T* ad vires *V*: resistentia corporis *D* erit ad resistentiam corporis *E*, & resistentia corporis *F* ad resistentiam corporis *G*, (f) in velocitatum ratione duplicatâ; & propterea resistentia corporis *D* erit ad resistentiam corporis *F* ut resistentia corporis *E* ad resistentiam corporis *G*. Sunt corpora *D* & *F* æquivelocia ut & corpora *E* & *G*; & augendo velocitates corporum *D* & *F* in ratione quâcunque, ac diminuendo vires particularum medi *B* in eâdem ratione duplicatâ, (g) accedet medium *B* ad formam & conditionem medi *C* pro lubitu,

(d) * *Resistentia foret in eâdem ratione duplicatâ accuratè.* Nam si idem corpus variâ cum velocitate in uno eodemque fluido similiter projiciatur, eadem sunt resistentiæ, ac si corpora duo similia & æqualia similiter projicerentur in duobus fluidis priori omnino paribus; sed in hoc casu, ob æquales inter se partium correspondentium diametros & densitates, resistentiæ sunt in duplicatâ ratione velocitatum accuratè (per prop. 33. & ejus coroll. 1.). Ergo &c.

(e) * *Ideoque in medio &c.* In medio cujus partes ab invicem distantes sese viribus quibuscumque in ratione velocitatis duplicatâ crescentibus agitant, resistentia (ex modò dem.) est semper in eâdem ratione duplicatâ; Quare si vires illæ quibus particule sese agitant, sup-

ponantur quam minimæ, manebit semper resistentia in ratione velocitatis duplicatâ accuratè; evanescant tandem illæ vires manet resistentia in ratione velocitatis duplicatâ; sed idem melius patet per secundam partem demonstrationis propositionis hujus 33.

(f) * *In velocitatum ratione duplicatâ.* (Ex demonstratis initio coroll. hujus.)

(g) * *Accedet medium B &c.* Si enim velocitates corporum *D* & *F*, quam maxime augerentur vires particularum medi *B*, manentibus viribus medi *A* & velocitate corporis *E* quam maxime decrescerent, quia est semper vis medi *A* ad vim medi *B* ut quadratum velocitatis corporis *D* ad quadratum velocitatis corporis *E*.

bitu, & ideo resistentiæ corporum æqualium & æquivelocium E & G in his mediis, perpetuò accedent ad æqualitatem, ita ut earum differentia evadat tandem minor quam data quævis. Proinde cum resistentiæ corporum D & F sint ad invicem ut resistentiæ corporum E & G , accedent etiam hæc similiter ad rationem æqualitatis. Corporum igitur D & F , ubi velocissimè moventur, resistentiæ sunt æquales quam proximè: & propterea cum resistentiæ corporis F sit in duplicatâ ratione velocitatis, erit resistentiæ corporis D in eadem ratione quam proximè.

(^h) *Corol. 3.* Corporis in fluido quovis elastico velocissimè moti eadem ferè est resistentia ac si partes fluidi viribus suis centrifugis destituerentur, seque mutuo non fugerent: si modo fluidi vis elastica ex particularum viribus centrifugis oriatur, & velocitas adeo magna sit ut vires non habeant satis temporis ad agendum.

Corol. 4. Proinde cum resistentiæ similium & æquivelocium corporum, in medio cujus partes distantes se mutuo non fugiunt, (ⁱ) sint ut quadrata diametrorum; sunt etiam æquivelocium & celerrimè motorum corporum resistentiæ in fluido elastico ut quadrata diametrorum quam proximè.

Corol. 5. Et cum corpora similia, æqualia & æquivelocia, in mediis ejusdem densitatis, quorum particule se mutuo non fugiunt, sive particule illæ sint plures & minores, sive pauciores & majores, in æqualem materiæ quantitatem temporibus æqualibus impingant, eique æqualem motus quantitatem imprimant, & vicissim (per motus legem tertiam) æqualem ab eadem reactionem patiantur, hoc est, æqualiter resistantur: manifest.

(^h) * *Corollarium 3.* Patet per cor. 2. in quo vis T quâ particule mediæ A in quo corpus D movetur se fugiunt, qualiscumque supponitur; corporum D & F ubi velocissimè moventur, resistentiis manentibus æqualibus quam proximè, licet mediæ C in quo corpus F movetur, particule viribus centrifugis prorsus destituantur: Patet etiam ex eo quod supponatur vires non

habere satis temporis ad agendum, unde casus redit ad eum in quo vires illæ nullæ sunt.

(ⁱ) * *Sint ut quadrata diametrorum.* Per 2^{am}. partem dem. prop. hujus, ob datas corporum velocitates & mediæ densitatem datam.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

nifestum est etiam quod in ejusdem densitatis fluidis elasticis, ubi velocissimè moventur, æquales sint eorum resistentiæ quam proximè; sive fluida illa ex particulis crassioribus consistant, sive ex omnium subtilissimis constituentur. Ex medii subtilitate resistentia projectilium celerrimè motorum non multum diminuitur.

Corol. 6. Hæc omnia ita se habent in fluidis, quorum vis elastica ex particularum viribus centrifugis originem ducit. Quod si vis illa aliunde oriatur, veluti ex particularum expansione ad instar lanæ vel ramorum arborum, aut ex aliâ quâvis causâ, quâ motus particularum inter se redduntur minus liberi: resistentia, ob minorem medii fluiditatem, erit major quàm in superioribus corollariis.

PROPOSITIO XXXIV. THEOREMA XXVIII.

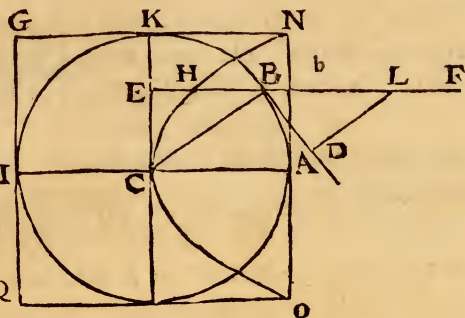
Si globus & cylindrus æqualibus diametris descripti, in medio raro ex particulis æqualibus & ad æquales ab invicem distantias liberè dispositis constante, secundum plagam axis cylindri, æquali cum velocitate moveantur: erit resistentia globi duplo minor quàm resistentia cylindri.

Nam quoniam actio medii in corpus eadem est (per legem corol. 5.) sive corpus in medio quiescente moveatur, sive medii particulæ eâdem cum velocitate (^k) impingant in corpus quiescens: consideremus corpus tanquam quiescens, & videamus quo impetu urgebitur à medio movente. Designet igitur *ABKI* corpus sphæricum centro *C* semidiametro *CA* descriptum, & incidant particulæ medii datâ cum velocitate in corpus illud sphæricum, secundum rectas ipsi *AC* parallelas: sitque *FB* ejusmodi recta. In eâ capiatur *LB* semidiametro *CB* æqualis, & ducatur *BD* quæ sphæram tangat in *B*. In *KC* &

(^k) * *Impingant in corpus quiescens.* Eadem enim est in utroque casu velocitas respectiva, eademque proinde vis percussionis (per dem. in cor. 5. leg. mot.) idem.

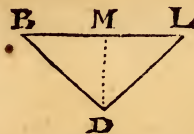
quoque manifestum est per motus Leg. 3. quia fluidum & corpus ob reactionem actioni æqualem & contrariam, in utroque casu in se mutuo agunt.

& BD demittantur perpendiculares BE , LD , & vis quâ particula medii, secundum rectam FB obliquè incidendo, globum ferit in B , erit ad vim quâ particula eadem cylindrum $ONGQ$ axe ACI circa globum descriptum perpendiculariter feriret in b , ⁽¹⁾ ut LD ad LB vel BE ad BC . Rursus efficacia hujus vis ad movendum globum secundum incidentiæ suæ plagam FB vel AC , est ad ejusdem efficaciam ad movendum globum secundum plagam determinationis suæ, id est, secundum plagam rectæ BC quâ globum directè urget ^(m) ut BE ad BC . Et ⁽ⁿ⁾ conjunctis rationibus, efficacia particulae in globum secundum rectam FB obliquè incidentis, ad movendum eundem secundum plagam incidentiæ suæ, est ad



(1) * Ut LD ad LB vel BE ad BC . Si enim recta data LB exponat vim quâ particula medii circulearem basim cylindri perpendiculariter ferit in b , & vis illa (per leg. cor. 2.) resolvatur in vires BD , LD , vis BD juxta directionem tangentis in B agens nullam efficaciam habet ad globum promovendum & recta LD vim exponet quâ particula medii globulum perpendiculariter ferit in B . Quia verò radius CB , tangenti perpendicularis est, & ideo (per constr.) DL parallela CB , triangula rectangula CEB , BDL , similia sunt, imo ob $BL = CB$ (per constr.) æqualia; Est igitur LD ad LB ut BE ad BC .

(m) 190. * Ut BE ad BC . Vis LD ducta ex puncto D ad LB perpendiculari DM , iterum resolvatur in vires LM & MD , & ob triangulorum $LM D$, LDB , similitudinem, erit vis LM ad vim LD , ut LD ad LB , seu ut BE ad BC ; nulla verò ratio habenda est vi MD , cujus directio perpendicularis est ad axem AL , quia simili constructione facta ad alteram hujus axis partem in puncto sphaeræ

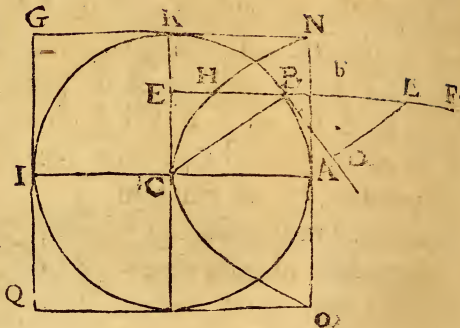


quod puncto B directè oppositum est, vis MD , vi æquali & directè oppositâ eliditur. Unde sola consideranda est vis LM quæ secundum directionem axi AI parallelam agit. Est autem vis LM ad vim LB quâ particula medii circulearem basim cylindri perpendiculariter ferit in b , ut LD^2 ad LB^2 , ob continuè proportionales LM , LD , LB .

(n) * Conjunctis rationibus. Et ex æquo.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

ad efficaciam particulæ ejusdem secundum eandem rectam in cylindrum perpendiculariter incidentis, ad ipsum movendum in plagam eandem, ut BE quadratum ad BC quadratum. Quare si in bE , quæ perpendicularis est ad cylindri basem circulearem NAO & æqualis radio AC , sumatur bH æqualis



$\frac{BE \text{ quad.}}{CB}$: erit bH ad bE ut effectus particulæ in globum

ad effectum particulæ in cylindrum. (°) Et propterea solidum quod à rectis omnibus bH occupatur erit ad solidum quod à rectis omnibus bE occupatur, ut effectus particularum omnium in globum ad effectum particularum omnium in cylindrum. (P) Sed solidum prius est parabolis vertice C , axe CA & latere recto CA descriptum, & solidum posterius est cylindrus para-

(°) * Et propterea solidum. Si in omnibus rectæ NA punctis erigantur perpendicularia ut bH & bE , sitque NHC curva quam punctum H perpetuo tangit, & recta KC locus omnium punctorum E ; solidum quod perpendicularis omnibus bH ; per totam basim cylindri ductis occupatur, æquale erit conoidi seu figuræ solidæ quæ ex rotatione figuræ planæ $NHCA$ circa axem CA factâ generatur, & solidum quod à rectis omnibus bE occupatur erit cylindrus ex rotatione rectanguli AK circa eundem axem CA factâ descriptus.

(p) * Sed solidum prius. Cum (per constr.) sit $bH = \frac{BE^2}{CB}$, ideoque $bH \times$

$CB = BE^2 = BC^2 - CE^2$ & (ex naturâ circuli) $BC = CA = KC$, ideoque $BE^2 = KC^2 - CE^2$ & $bH \times CB$, seu $KC - EH \times KC$, seu $KC^2 - KC \times EH = KC^2 - CE^2$, ideoque $KC \times EH = CE^2$; sed si ex puncto H duceretur ad CA , ordinata perpendicularis, hæc esset æqualis CE , & abscinderet à CA , partem æqualem EH . Quare rectangulum sub abscissâ & datâ lineâ KC sive CA , æquale est quadrato ordinatæ ad CA perpendicularis; unde curva CHN , (per theor. 1. de Parab.) est Parabola cuius vertex C , axis CA , & latus rectum CA .

paraboloidi circumscriptus: & notum est (†) quod parabolis sit semissis cylindri circumscripti. Ergo vis tota medii in globum est duplo minor quam ejusdem vis tota in cylindrum. Et propterea si particulæ medii quiescerent, & cylindrus ac globus æquali cum velocitate moverentur, foret resistentia globi duplo minor quam resistentia cylindri. Q. E. D.

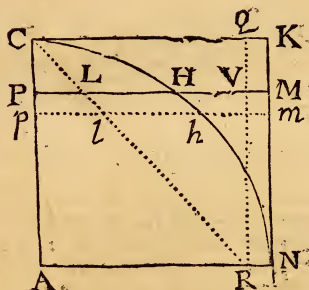
LIBER
SECOND.
S. CT. VII.
PROP.
XXXIV.
THEOR.
XXVIII.

Scholium.

(¶) Eadem methodo figuræ illæ inter se quoad resistentiam comparari possunt, exque inveniri quæ ad motus suos in mediis resistentibus continuandos aptiores sunt. Ut si base circulari.

(†) * Et notum est quod &c.

191. Lemma. Parabolis seu solidum ex rotatione Parabolæ CHN, circa axem CA genitum est semissis cylindri circumscripti, qui producitur ex rotatione rectanguli AK circa latus CA. Per punctum mobile P, erigatur ad axem CA normalis PM, parabolam secans in H, & rectam KN in M; & in rotatione figuræ totius circa axem CA, lineæ PH & PM circulos describent, qui erunt inter se ut radiorum PH, PM quadrata, seu (ex naturâ Parabolæ) & ob $PM = AN$, ut abscissæ CP, CA. Ducatur jam punctum P cum verticali PHM per totam altitudinem CA, & solidum ex rotatione figuræ CHN genitum erit ad cylindrum ex rotatione rectanguli CKN ortum, ut summa omnium circularum quos recta mobilis PH rotando describit, ad summam omnium circularum quos describit recta PM, hoc est, ut summa omnium CP, ad summam omnium CA. In lineâ AN, capiatur AR æqualis AC, jungatur CR secans PH in L, & erigatur ad AR, perpendicularis RQ, secans PM in V; cum sit semper $PL = CP$, & $PV = CA$, summa omnium CP, seu PL, per totam altitudinem CA, est triangulum isoscele CRA, & summa omnium



CA, seu PV, per eandem altitudinem CA, est quadratum CARQ; cum igitur triangulum CRA, sit semissis quadrati CARQ, Parabolis est etiam semissis cylindri circumscripti Q. E. D.

(¶) 192. Eadem methodo &c. Solidum.

192.

sed (per constr.) $CI = LB$, & ob angulum $SIC = DBL$ & angulum $ISC = BD L$, est etiam CT seu $PH = LM$; Quare solidum quod à rectis omnibus PH , occupatur erit ad solidum quod à rectis omnibus $PV = CI$, occupatur, aut quod idem est, solidum ex rotatione figuræ $CKQHE$ circa CI , erit ad cylindrum ex rotatione rectanguli $CKGI$ genitum, ut resistentia solidi quod figura $CKBA$ circa CA , rotata describit, ad resistentiam baseos circularis quam describit recta CK quæ eadem est cum resistentiâ cylindri cuiuslibet ejusdem basis, quia superficies cylindri quam recta KG rotando circa AI describit, nullam resistentiam patitur, secundum directionem motus ipsi KG parallelam. $Q. E. D.$

193. Ex constructione liquet, si recta quæ curvam KBA tangit in A sit ad axem CA normalis, punctum E coincidere cum puncto I , & si recta tangens curvam KBA , in K perpendicularis sit ad KC , punctum Q in quo curva KH secat latus KG coincidere cum puncto K .

194. Ex puncto B demittatur ad CA perpendicularis BR , dicaturque $CI = a$, $AR = x$, $BR = HT = CP = y$, $HP = CT = z$, $BN = dx$, Nn perpendicularis ad BL curvæque occurrens in $n = dy$, ac proinde $Bn^2 = dx^2 + dy^2$. Et quoniam triangula BnN , ICS , similia sunt (per constr.) erit $Bn^2 : Nn^2 = CI^2 : CS^2 = CI : CT$, hoc est, $dx^2 + dy^2 : dy^2 = a : z$. Et propterea $ady^2 = zdx^2 + zdy^2$, formula per quam ex datâ æquatione ad curvam KBA , inveniri potest æquatio ad curvam alteram EHQ & contrâ; nam quoniam $CP = y$, si loco dx eruat ex æquatione curvæ KBA ejus valor in y & dy habebitur æquatio quæ continebit z , y & dy five PH , & fluxionem PC , cum constantibus.

195. Ducta sit ordinata ph alteri PH infinitè propinqua, & si radius sit ad peripheriam circuli ut unitas ad numerum p , erit py peripheria circuli quem linea PC circa axem CI , rotando describit, idèque annulus cylindricus quem arcus PH in eadem convolutione describit, erit $pzydy$, & inde solidum ex rotatione figuræ $CPHE$, genitum, erit $S. pzydy$, fluente hac ita sumptâ ut factâ $y = 0$ evanescat. Quare cum cylindrus convolutione rectanguli CPV , descriptus sit

$\frac{1}{2} p a y y$, resistentia solidi ex revolutione figuræ ABR geniti, erit ad resistentiam baseos ipsius circuli radio BR descripti ut $S. pzydy$ ad $\frac{1}{2} p a y y$, seu ut $S. zydy$ ad $\frac{1}{2} a y y$.

196. Sit KBA ellipsis vel hyperbola cujus vertex A axis principalis AI . Sit semiaxis principalis $= b$, semilatus rectum $= c$, $AR = x$, $RB = y$, & erit $b y y = 2 b c x - c x x$ æquatio ad ellipsim; & $b y y = 2 b c x + c x x$, æquatio ad hyperbolam. Prioris æquationis fluxio $b y dy = b c dx - c x dx$, ex quâ habetur $dx^2 = \frac{b^2 y^2 dy^2}{(bc - cx)^2}$

$$= \frac{b y^2 dy^2}{b^2 cc - 2 b c c x + c c x x} = \frac{b y^2 dy^2}{b c c - c y y}.$$

Hinc æquatio (194) $ady^2 = zdx^2 + zdy^2$,

$$\text{in hanc abit } * a dy^2 = \frac{z b y^2 dy^2}{-c y^2 + b c c} + z dy^2$$

sive dividendo per dy^2 & ad communem denominatorem revocando utrumque æquationis membrum sit $-a c y^2 + a b c c = b y^2 z - c y^2 z + b c c z$ ergo est $z = \frac{-a c y^2 + a b c c}{b - c x y^2 + b c c}$ & factâ divisione $z = \frac{-a c}{b - c} + \frac{a b^2 c^2}{(b - c) \times (b - c x y^2 + b c c)}$ unde

$$\text{erit } zydy = \frac{-a c y dy}{b - c} + \frac{a b^2 c^2 y dy}{(b - c) \times (b - c x y^2 + b c c)}$$

sumptisque fluentibus est $S. zydy = \frac{-a c y^2}{2(b - c)} + \frac{a b^2 c^2}{2(b - c)^2} L. \frac{b - c x y^2 + b c c}{b - c}$

$$+ Q. \text{ const. (ut patebit si hujus quantitatis fluxio sumatur): Factâ autem } y = 0 \text{ erit } 0 = \frac{a b^2 c^2}{2(b - c)^2} L. b c c + Q. \text{ const. ideoque } Q.$$

$$\text{const.} = -\frac{a b^2 c^2}{2(b - c)^2} L. b c c, \text{ unde tandem}$$

$$\text{habetur } S. zydy = -\frac{a c y^2}{2(b - c)} + \frac{a b^2 c^2}{2(b - c)^2}$$

$$(L. \frac{b - c x y^2 + b c c}{a c y^2} + \frac{a b^2 c^2}{2(b - c)^2} L. \frac{b - c x y^2 + b c c}{b c c}) \text{ five } S. zydy = -\frac{a c y^2}{2(b - c)} + \frac{a b^2 c^2}{2(b - c)^2} L. \frac{b - c x y^2 + b c c}{b c c}$$

Est ergo resistentia conoidis Elliptici ABR ad resistentiam suæ baseos, seu circuli radio BR descripti ut $-\frac{a c y^2}{2(b - c)} + \frac{a b^2 c^2}{2(b - c)^2}$

$$L. \frac{b - c x y^2 + b c c}{b c c} \text{ ad } y y. \text{ Pro conoide}$$

LIBER
SECT. VII.
PROP.
XXXIV.
THEOR.
XXVIII.

196

Hyp.

(f) Unde obiter, cum angulus CSB semper sit acutus, LIBER

CON- SECOND.

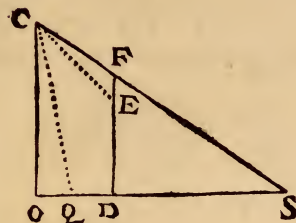
SECT. VII.

PROP.

XXXIV.

THEOR.

XXVIII.



ut resistentia frusti conici quod per revolutionem figuræ KBR circa CA producit fit omnium minima. Resistentia illa est ut $CK^2 \times CT + CP^2 \times TI$; sed

$$KA^2 : CK^2 = CI : CT = \frac{CK \times CI}{KA^2}; \text{ \&}$$

$$\text{similiter } KA^2 : CA^2 = CI : TI = \frac{CA^2 \times CI}{KA^2}.$$

Quare ob datam CI, resistentia conici truncati erit ut $\frac{CK^2 + CP^2 \times CA^2}{KA^2}$. Dicantur $KC = b$, $CR = z$, $CA = x$, ideoque $KA^2 = bb + xx$, & quia $CA(x) : KC(b) = RA(x - zc) : BR$, seu CP ,

$$\text{erit } CP = \frac{bx - zcb}{x}, \text{ \& inde resistentia}$$

$$\text{conici truncati erit ut } \frac{b^4 + (bx - zcb)^2}{bb + xx} = \frac{b^4 + b^2x^2 - 4b^2cx + 4c^2b^2}{bb + xx} =$$

$$bb + \frac{4bbcc - 4bbcx}{bb + xx}. \text{ Capiatur hujus quantitatis fluxio \& (4o) ponatur nihil } \frac{4bbcdx}{bb + xx} - 2xdx \frac{(4bbcc - 4bbcx)}{(bb + xx)^2}$$

$$= 0, \text{ sive } \frac{1}{bb + xx} - \frac{2cx - 2xx}{(bb + xx)^2} = 0, \text{ ideoque } -bb - xx - 2cx + 2xx = 0, \text{ unde}$$

habetur $xx - 2cx = bb$, & inde eruitur $x = c + \sqrt{bb + cc}$. Bisecca igitur altitudinem CR in r, ut sit $Cr = c$, & juncta $Kr = \sqrt{bb + cc}$, erit x, seu $CA = Cr + Kr$, sicut Newtonus in constructione posuit.

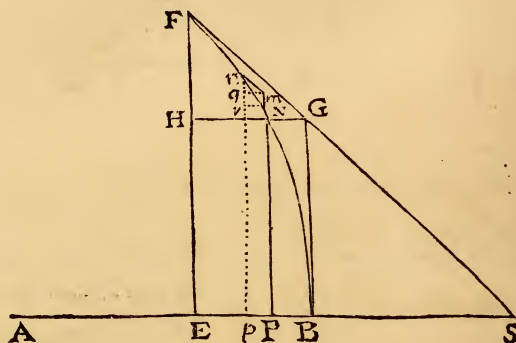
(f) 199. * Unde obiter. Angulus externus (vid. fig. textus) æqualis est summæ angulorum æqualium QCS & QSC, id est, angulo CSB; & quia COQ rectus est, angulus CQO ideoque & æqualis CSB, est semper acutus. Altitudo OD quam-minima evadat tandemque evanescat; & quoniam (in hac hypoth.) rectæ OC, OS, QS, CQ æquales fiunt, angulus CSO, & æqualis DFS fit semirectus, ejusque complementum ad duos rectos DFC grad. 135. Ducatur ad FD recta quælibet CE & evanescente OD resistentia conici truncati quem figura CFD circa OS rotata describit, erit in suo genere minima (198), ideoque minor quam resistentia conici truncati ex revolutione figuræ CED circa OS geniti; subducatur utrinque resistentia circuli quem recta DE rotando describit; & resistentia superficiæ ex rotatione figuræ CFE circa OS, minor erit quam resistentia annuli conici quem in eadem revolutione describit recta CE.

198;

DE MOTU
CORPO-
RUM.

(t) consequens est, quod si solidum $ADBE$, convolutione figuræ ellipticæ vel ovalis $ADBE$ circa axem AB factâ generetur, & tangatur figura generans à rectis tribus FG , GH , HI in punctis F , B & I , eâ lege ut GH sit perpendicularis ad axem in puncto contactus B , & FG , HI cum eâdem GH contineant angulos FGB , BHI graduum 135, solidum, quod convolu-

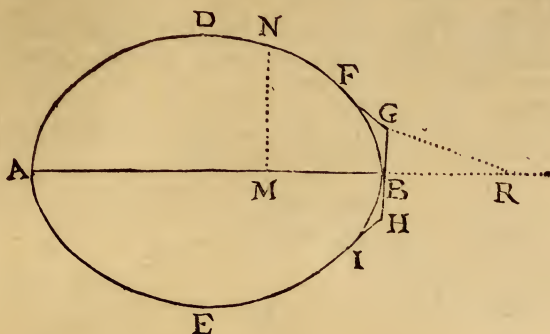
tione



(t) 200. *Consequens est.* Ut hæc consequentia pateat, demonstrandum est resistantiam superficiæ quæ per rotationem figuræ FGB circâ axem AB gignitur, minorem esse resistantiâ superficiæ quam in eâdem revolutione arcus FB , describit. Ductis itaque ad curvam ordinatis verticalibus & infinitè propinquis PN , pn , & ex puncto n ad PN productam rectâ nm , parallelâ FG , atque ex m & N in pn perpendicularibus mq , Nr ; dicantur FE ad axem AB normalis $=b$, $GB=c$, $BP=x$, $PN=y$, & quia productâ FG ut axi occurrat in s , est ob angulos EFS , BGS senirectos (per hyp.) $ES=FE=b$, & $BS=GB=c$, erit $EB=b-c$. Est quoque $Pp=mq=qn=dx$, $rn=dy$, & hinc $qr=dy-dx$, ac proinde $Pm=y+dy-dx$, & $pn=y+dy$. Vis particulæ fluidi in GB perpendiculariter incidentis sit a , & radius circuli ad peripheriam ut 1 ad p ; his positis, resistantia circuli radio PN descripi exponi poterit (195) per $\frac{1}{2}payy$; resistantia circuli radio Pm descripi per $\frac{1}{2}pa(y+dy-dx)^2$ $=\frac{1}{2}payy+paydy-paydx$, neglectis

scilicet terminis qui respectu $paydy$ & $paydx$, evanescunt. Hinc resistantia annuli circularis quem recta Nm , rotando describit, exponetur per differentiam $paydy-paydx$. Resistentia circuli radio pn descripi erit ut $\frac{1}{2}pa(y+dy)^2=\frac{1}{2}payy+paydy$, ex quâ si auferatur resistantia circuli radio Pm descripi, remanebit resistantia annuli circularis ex rotatione rectæ qn geniti $=paydx$ & cum sit (197), nm^2 ad nq^2 , seu FS^2 ad FE^2 , sive 2 ad 1, ut illius annuli resistantia ad resistantiam superficiæ ex revolutione rectæ nm genitæ, hæc resistantia erit ut $\frac{1}{2}paydx$. Quare resistantia superficiæ quam figura $n m N$ circâ EB rotata describit, exponatur per quantitatem $paydy-\frac{1}{2}paydx$, & sumptis fluentibus, harum resistantiarum summa per totum arcum BN exponetur per $\frac{1}{2}payy-\frac{1}{2}pa \times BNP$ aream, cui nihil addendum est nec subducendum; cum factâ $y=0$, hæc fluens evanescat, ut oportet. Si verò loquens scribatur b , seu FE , resistantia

tione figuræ *ADFGHIE* circa axem eundem *AB* generatur, minus resistitur quam solidum prius, si modo utrumque secundum plagam axis sui *AB* progrediatur, & utriusque termi-



nus *B* præcedat. Quam quidem propositionem in construendis navibus non inutilem futuram esse censeo.

omnium superficierum quæ ex rotatione
figurarum $n m N$, per totum arcum FB ,
descriptarum generarentur, erit ut $\frac{1}{2} pabb$
 $-\frac{1}{2} pa \times BNFE$ aream.

Porro resistèntia circuli radio GB descripti exponenda est per $\frac{1}{2}pace$, & resistèntia circuli radio FE descripti per $\frac{1}{2}pabb$; ideóque ductâ GH ad FE normali, resistèntia annuli circularis ex rotatione rectæ FH, per $\frac{1}{2}pabb - \frac{1}{2}pace$; unde cum sit FS^2 ad FE^2 , seu 2 ad 1 ut annuli illius resistèntia ad resistèntiam superficiè ex rotatione rectæ FG, hæc resistèntia erit ut $\frac{1}{4}pabb - \frac{1}{4}pace$, totaque proinde resistèntia coni truncati ex rotatione figuræ FGB geniti exponetur per $\frac{1}{4}pabb + \frac{1}{4}pace$. Quare resistèntia omnium superficièrum quas figuræ omN, per totum arcum BNF distributæ rotando describunt, est ad resistèntiam frustri conici ex revolutione figuræ FGB orti ut $\frac{1}{2}pabb - \frac{1}{2}pa \times BNFE$, ad $\frac{1}{4}pabb + \frac{1}{4}pace$; sive dividendo per $\frac{1}{4}pa$, ut $abb - 2BNFE$ ad $bb + cc$. Si area

BNFE æqualis effiet trapezio BGFE,
cum hoc fit = $\frac{1}{2}$ EB \times FE + BG =
 $\frac{bb - cc}{2}$, foret $2bb - 2BNFE = bb + cc$;

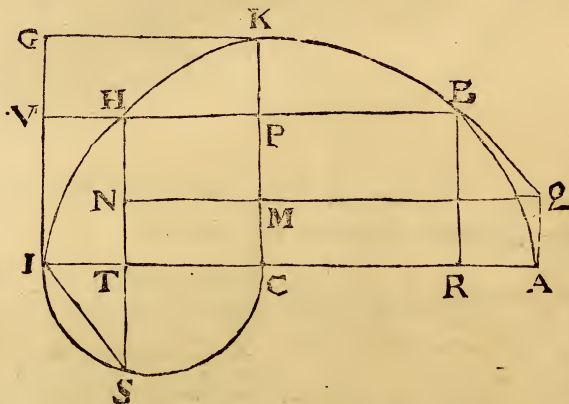
ideoque prædictæ resisten-tiæ duæ æquales
essent; sed trapezium BGFE majus est
aræ BNFE, quæ (per hyp.) tota in
trapezio continetur, & propterea quanti-
tas $2bb - 2BNFE$, major est quantitate
 $bb + cc$; resistentia igitur omnium super-
ficierum ex rotatione figurarum $n m M$,
superat resistentiam coni truncati ex revo-
lutione figuræ FGB producti. Verum
(199) resistentia superficiei quam figura
 $n m N$ circa EB rotando describit, mi-
nor est resistentiâ superficiei quam in eâ-
dem rotatione describit $n N$; ideoque re-
sistentia omnium superficierum quas figu-
ræ $n m N$, per totum arcum BNF distri-
butæ rotando describunt, minor est resi-
stentiâ totius superficiei ex rotatione ar-
cûs BNF genitæ. Ergo resistentia coni
truncati per rotationem figuræ FGB
descripti minor quoque est quam resistentia
superficiei ex rotatione arcûs BNF
productæ. Q. E. D.

201. Quæcumque igitur sit figura (in
textu) ANB, regularis vel irregularis,
L 1 2 modò

DE MOTU
CORPO-
RUM.

modò arcus FB concavitatem axi AB obvertat, & totus intrâ lineas FG, BG contineatur, per hanc Newtoni propositionem inveniri semper potest alia figura majoris capacitatis & minoris resistentiæ; Quod in construendis navibus usum habere potest. Resistentia adhuc minuitur si loco circuli radio GB descripti adjungatur conus quem recta GR, ad axem productum utcumque ducta rotando describit. In omnibus autem curvis, quæ æquatione inter abscissas x & ordinatas y

definiuntur, facillimè invenitur punctum B per quod ducta tangens angulum semi-rectum cum ordinatâ perpendiculari constituit. Quia in illo puncto B, ordinatæ fluxio dy æqualis est fluxioni abscissæ dx ut si æquatio ad curvam sit $a^2x=y^3$, & sumptis fluxionibus $a^2dx=3y^2dy$, ponendo $dx=dy$, habetur $a^2=3y^2$, & hinc $y=a\sqrt{\frac{1}{3}}$, undè per æquationem $a^2x=y^3$, invenitur $x=\frac{1}{3}a\sqrt{\frac{1}{3}}$.



PROBLEMA.

101. Datâ curvâ KBA quam recta QA ad axem CA perpendicularis tangit in A, invenire punctum B per quod si ducatur tangens altera BQ priori QA occurrens in Q, resistentia solidi per convolutionem figuræ KBQA, circâ axem CA descripti sit in suo genere minima.

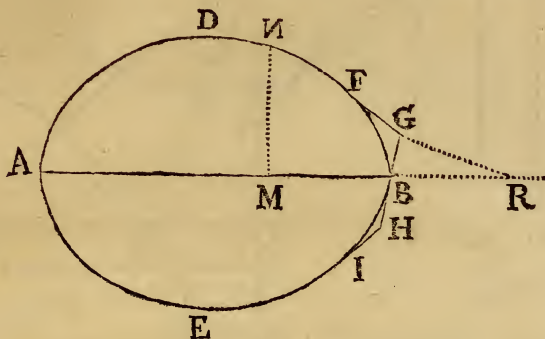
Eâdem constructione quâ suprà (192) factâ, ex puncto Q ducatur ad HT perpendicularis QN secans KC in M dicanturque $CI=a$, $AR=x$, BR seu $PC=y$, PH seu $TC=z$, $QA=v$, & peripheria circuli radio 1 descripti $=p$. His positis resistentia solidi ex revolutione arcûs BA circâ axem CA geniti exponi potest per S. $pzydy$, (195); resistentia verò coni truncati ex rotatione figuræ BQA circâ CA, per $\frac{1}{2}pavv + \frac{1}{2}pyyz - \frac{1}{2}pvvz$. Sit R resistentia datâ solidi ex rotatione arcûs totius KBA

geniti, & resistentia superficiæ quam in eâdem rotatione describit arcus KB, erit $R-S.pzydy$, ideòque resistentia solidi per rotationem figuræ KBQA, erit $R-S.pzydy + \frac{1}{2}pavv + \frac{1}{2}pyyz - \frac{1}{2}pvvz$. Hujus quantitatîs fluxio nihilo æqualis fiat (40) & ob datam R, habebitur $-pzydy + pavdv + pzydy + \frac{1}{2}pyyz - pavdv - \frac{1}{2}pvvdz = 0$; undè invenitur $(z-a)2vdv = (yy-vv)dz$. Cùm igitur sit etiam (194) $ady^2 = zdx^2 + zdy$, ex his æquationibus & ex æquatione ad curvam KBA, invenientur valores literarum x , y , v , seu RA, RB, & AQ. Q. E. I.

Exempli causâ. Sit KBA parabola, cujus vertex A, axis AC, latus rectum $=4c$, & ideò $4cx=yy$, erit $AQ=v = \frac{1}{2}y$, ex naturâ Tangentis Parabolæ, $\frac{1}{4}yy = cx = vv$, $cdx = 2vdv$, $yy-vv = 3cx$, $ydy = 2cdx$, $dy^2 = \frac{cdx^2}{x}$. Undè æqua-

(u) Quod si figura $DNFG$, ejusmodi sit curva, ut, si ab ejus puncto quovis N ad axem AB demittatur perpendicularum NM , & à puncto dato G ducatur recta GR quæ parallela sit rectæ figuræ tangenti in N , & axem productum secet in R , fuerit MN ad GR ut GR cub. ad $4BR \times GBq$; solidum

LIBER
SECUND.
SECT. VII.
PROP.
XXXIV.
THEOR.
XXVIII.



quod figuræ hujus revolutione circa axem AB factâ describitur, in medio raro prædicto ab A versus B movendo, minus resistetur quam aliud quodvis eâdem longitudine & latitudine descriptum solidum circulare.

tio $ady^2 = zdx^2 + zd y^2$, in hanc mutatur $\frac{acd x^2}{x} = zdx^2 + \frac{czdx^2}{x}$, ex quâ

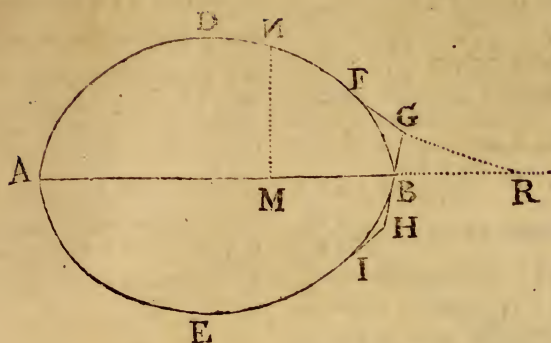
habetur $z = \frac{ac}{c+x}$, & $dz = \frac{-acdx}{(c+x)^2}$. Ex his verò omnibus æquatio $(z-a)zvdv = (yy-vv)dz$, in hanc migrat $-\frac{acxdx}{c+x}$

$= -\frac{3acxdx}{(c+x)^2}$, sive $1 = \frac{3c}{c+x}$ ex quâ

eruitur $x = 2c$, & hinc $y = 2c\sqrt{2}$, & $z = \frac{1}{3}a$. Quare cum sit a ad z , in ratione duplicatâ sinûs totius ad sinum anguli BQM , erit $\sqrt{3}$ ad 1 ut sinus totus ad sinum anguli BQM , qui proinde est $35^\circ 16'$, angulus QBR , $54^\circ. 44'$ & angulus BQA $125^\circ. 46'$.

202.

(u) 203. Quod si figura &c. Inveniendâ
L 1 3 sic



& $sn(nv):Qn(z)=th(dz):nh$,
ideoque ex æquo, $nv:mz=dz:-dv=$
 $\frac{mzdz}{nv}$. Loco $-dv$, scribatur hic ip-

sus valor in æquatione modò inventâ, &
illa in hanc migrabit $\frac{2pabf^3mzv dz}{nv^5}$

$=\frac{2pacg^3zdz}{z^4}$, & hinc fit $\frac{2pabf^3m}{v^4}$

$=\frac{2pacg^3n}{z^4}$ seu $\frac{2pa \times MN \times nr^3 \times Nr}{Nn^4}$

$=\frac{2pa \times mn \times Qs^3 \times ns}{Qn^4}$. Undè ma-

nifestum est quantitatem $\frac{MN \times nr^3 \times Nr}{Nn^4}$

pro quolibet curvæ puncto N, datam seu
constantem esse.

* Quæ quidem curva DNFG (vide
figuram textus) talis esse debet, ut angulus
quem facit in G cum linea BG fit semi-
recti complementum per notam 200. illic
ergo linea BG data, est ipsa ordinata MN
& Triangulum nRN est Rectangulum æqui-
crurum ideoque $Nr=nr$ & $Nn^2=2nr^2$
ergo quantitas constans $\frac{MN \times nr^3 \times Nr}{Nn^4}$

in hanc ab it $\frac{GB \times nr^4}{4nr^4} = \frac{GB}{4}$. Talis

ergo est hujus curvæ natura ut quovis in

puncto ducatur ordinata MN fit semper

$\frac{MN \times nr^3 \times Nr}{Nn^4} = \frac{GB}{4}$, five ponendo

pro MN, y; pro nr, dy; pro Nr, dx;

pro Nn^2 , dx^2+dy^2 , erit $\frac{ydy^3dx}{dx^2+dy^2}$

$=\frac{GB}{4}$: five adhibendo constructionem New-

toni, si ducatur GR Tangenti Parallela,

ob triangula GBR, nrN ubique similia,

erit $\frac{GB}{GR} = \frac{dy}{\sqrt{dx^2+dy^2}}$ & $\frac{BR}{GR} =$

$\frac{dx}{\sqrt{dx^2+dy^2}}$ ideoque $\frac{GB^3 \times BR}{GR^4} =$

$\frac{dy^3dx}{dx^2+dy^2}$ & $\frac{MN \times GB^3 \times BR}{GR^4} = \frac{GB}{4}$

five $MN \times GB^2 \times 4BR = GR^4$ unde

est MN:GR=GR³:GB²×4BR.
Q. E. D.

Dicatur $GB=a$, fiet $\frac{y^3dy^3dx}{(dx^2+dy^2)^2} =$

$\frac{a}{4}$ ideoque $aydx dy^3 = a(dx^2+dy^2)^2$,

ex quâ curvæ LND per Logarithmicam

constructio eruitur. Ponatur $dx=\frac{zdy}{a}$, &

hoc valore loco dx in æquatione ad

curvam substituto, habetur $\frac{4yzdy^4}{a} =$

$\frac{a(zz+aa)^2dy^4}{a^4}$, undè invenitur y

$=\frac{(zz+aa)^2}{4a^2z} = \frac{z^3}{4aa} + \frac{1}{2}z + \frac{aa}{4z}$, &

(sumptis fluxionibus) $dy=\frac{3z^2dz}{4aa} + \frac{1}{2}dz$

$-\frac{aa dz}{4zz}$; loco dy scribatur hic ipsius

valor in æquatione assumptâ $dx=\frac{zdy}{a}$, &
fit

203.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

fit $dx = \frac{3z^3 dz}{4a^3} + \frac{z dz}{2a} - \frac{a dz}{4z}$, sumptis

tisque fluentibus $x = \frac{3z^4}{16a^3} + \frac{zz}{4a} - \frac{1}{4}aL.z$

+ Q const. Porro si assumatur abscissæ initium in loco B, ubi ordinata BL est omnium minima, id est (40) ubi $dy = 0$

quo supposito, fit $\frac{3z^2 dz}{4aa} + \frac{1}{2}dz -$

$\frac{a a dz}{4zz} = 0$, ideoque $3z^2 + 2aa = \frac{a^4}{z^2}$ &

$z^4 + \frac{2}{3}a^2 z^2 = \frac{1}{3}a^4$ undè habetur $z = a\sqrt{\frac{1}{3}}$

(& $y = \frac{4}{3}a\sqrt{\frac{1}{3}}$), substituto hoc valore loco z, in æquatione quæ dat abscissæ x valorem, habebitur ex Hypothesi initium

axeos eritque $x = 0 = \frac{5a}{48} - \frac{1}{4}aL.a\sqrt{\frac{1}{3}}$

+ Q const. & ideo $Q = -\frac{5a}{48} + \frac{1}{4}aL.a\sqrt{\frac{1}{3}}$.

* Erit igitur abscissa $x = \frac{3z^4}{16a^3} + \frac{zz}{4a}$

$-\frac{5a}{48} - \frac{1}{4}a \times L.z - L.a\sqrt{\frac{1}{3}}$ & ut habeatur

origo abscissarum, notandum quod ordinata in B sive GB æqualis fit a, ex supra demonstratis, cum itaque sit ubique

$y = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$ erit in eo puncto $a =$

$\frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$ ex quâ æquatione si e-

ruatur valor z inuenietur $z = a$, ac

per consequens erit $x = \frac{3a^4}{16a^3} + \frac{aa}{4a} - \frac{5a}{48}$

$-\frac{1}{4}aL.\frac{a}{a\sqrt{\frac{1}{3}}} = \frac{a}{3} - \frac{1}{4}aL.\frac{1}{\sqrt{\frac{1}{3}}} = \frac{a}{3} -$

$\frac{1}{4}a \times L.\sqrt{3}$. Describatur ergo Logarithmica XV, Asymptoto YZ & subtangente æquali

$\frac{1}{4}GB$, sive $\frac{1}{4}a$, in quâ sumatur ubivis ordinata pm, quæ producat in r donec

$pr = 3pm$, ducatur ad Logarithmicam rt quæ sit Asymptoto parallela, erit $\frac{1}{2}rt$

æqualis Logarithmo $\sqrt{3}$ in Logarithmica

cujus subtangens $\frac{GB}{3}$, itaque $\frac{GB}{3} =$

$\frac{1}{2}rt = x$, quo valore translato ex B ad A

in axe producto habetur A origo abscissarum: In eo puncto A ductâ perpendiculari

ALg, describatur Logarithmica SX cu-

jus ea linea ALg sit Asymptotus, & $\frac{1}{4}GB$

sive $\frac{1}{4}a$ subtangens, & quæ producto axe

in E ut sit $AE = a\sqrt{\frac{1}{3}}$ transeat per punctum E & sumptâ AR magnitudinis arbitriæ pro z, ductâque RS parallelâ BL

logarithmicæ occurrente in S capiatur ab-

cissa AM, seu $x = \frac{3z^4}{16a^3} + \frac{zz}{4a} - \frac{5a}{48}$

RS nimirum -RS, cum est $AR > AE$, & +RS ubi $AR < AE$; ac denique capia-

tur ordinata MN, seu $y = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$;

punctum N erit in curvâ quæ sitâ LD. Quod ut pateat, demonstrandum super-

est, esse $\mp RS = -\frac{1}{4}aL.z - L.a\sqrt{\frac{1}{3}}$.

Hoc autem manifestum est; nam RS, est differentia logarithmorum correspondentium

quantitatibus AR & AE, (sive z & $a\sqrt{\frac{1}{3}}$) sumptorum in Logistica cujus sub-

tangens est $\frac{1}{4}a$, & hæc differentia positiva est, ubi $AR(z) > AE(a\sqrt{\frac{1}{3}})$ ne-

gativa ubi $AR(z) < AE(a\sqrt{\frac{1}{3}})$,

& nulla, cum sit $AR = AE$, seu $z = a\sqrt{\frac{1}{3}}$,

ut oportet. Quare cum AR superat

AE, est $-RS = -\frac{1}{4}a \times L.z - L.a\sqrt{\frac{1}{3}}$,

& ubi AE superat AR, fit $\mp RS = -\frac{1}{4}a$

$L.z - L.a\sqrt{\frac{1}{3}}$. Est igitur semper $\mp RS = -\frac{1}{4}aL.z - L.a\sqrt{\frac{1}{3}}$.

204. Datâ minimâ ordinatâ AL, curva LND, describi potest. Nam cum sit

(ex dem.) $AL = \frac{4}{3}a\sqrt{\frac{1}{3}} = \frac{4}{3}AE$, & GB

sive $Ag = a$, datâ AL dantur Ag, AE, & subtangens Logarithmicæ quæ proinde

poterit describi.

205. Datâ duabus ordinatis MN & CD magnitudinis, curva describi potest.

Si enim in æquatione $y = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$ lo-

co y scribantur seorsim datæ MN, & CD dabuntur z & a undè dabitur minimâ or-

dinata $AL = \frac{4}{3}a\sqrt{\frac{1}{3}}$.

206. Datâ ordinatâ quâlibet CD cum abscissâ correspondente CA, curva describi potest. Si enim in æquatione $y =$

(zz

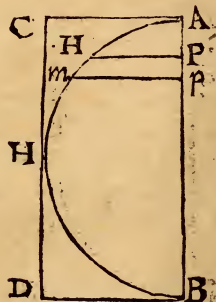
De Motu qui priori LD convexitatem offert, & **Corpo-** ab utroque axe BC, BG, in infinitum **rum.** abscedit; curva igitur DLO punctum regressus habet in L, & solidum minimæ resistentiæ ex ejus circa axem AC revolutione genitum, convexum vel concavum, & partim convexum, partim concavum esse potest.

209. Quoniam $dx = \frac{z dy}{a}$, erit areæ curvæ elementum $y dx = \frac{zy dy}{a}$, elementum arcus curvæ $\sqrt{dx^2 + dy^2} = \frac{dy \sqrt{aa + zz}}{a}$, elementum superficiei à curvâ circa axem AC rotatâ, genitæ = $\frac{2py dy \sqrt{aa + zz}}{a}$ (si p fit semiperiphæria circuli cujus radius est unitas); elementum solidi in eâdem revolutione descripti = $\frac{pzy^2 dy}{a}$; & resistentiâ su-

perficiei $\frac{2py dy \sqrt{aa + zz}}{a}$, erit $\frac{ady^2}{dx^2 + dy^2} y dy = \frac{ady^2}{dy^2 \times aa + zz} y dy$ sive ut $\frac{y dy}{aa + zz}$. Porro si in his fluxionibus loco y, & dy, substituantur ipsarum valores qui ex æquationibus $y = \frac{(zz + aa)^2}{4aa}$, & $dy = \frac{3z^2 dz}{4aa} + \frac{1}{2} dz - \frac{a a dz}{4zz}$ habentur, fluens $S. y dx$, seu area curvæ inveniri poterit algebraicè, aliæ verò fluentes ab hyperbolæ quadraturâ pendent.

Schol. Quæ ad solidum minimæ resistentiæ spectant, ea ferè omnia mutuati sumus ex Ill^{mo}. Marchione Hospitalio, tum in act. Lipsiensi. an. 1699. tum in monum. Parisi. ejusdem anni. De eodem solido plurima etiam dederunt celeb. viri Joh. Bernoulli. in act. Lipsi. an. 1699. 1700. Hermannus in Phoronomiâ, & Facio ad calcem libri de murorum inclinatione &c. Sed qui totam hanc Newtoni propositionem maximâ universalitate pertractatam habere volunt, legant tractatum a Clariss. Bougueno editum, & ab Academiâ Regiâ Parisiensi an. 1727. præmio condecoratum, cui titulus; *De la nature des Vaisseaux, nec*

non monum. Parisi. an. 1733. in quibus elegantissima & universalissima legitur ultimæ Scholii Newtoniani partis solutio. Rem a clariss. autore demonstratam hic observatu dignissimam judicamus, videlicet, solidum rotundum cujus constructionem modò dedimus, in quâlibet hujus solidi directione & juxtâ quamlibet fluidi impulsionem, minimam omnium pati resistentiâ, exceptis quibusdam casibus qui in navigationis praxi vix unquam occurrunt, cum scilicet directio solidi majores angulos cum axe constituit; & quod mirum est, in his casibus, solidum illud quod erat minimæ resistentiæ & navigationi aptissimum, solidum maximæ resistentiæ & ad usum navigationis omnium minime idoneum evadit. Quæ verò ad universalem solidorum in fluidis resistentiâ pertinent, peti possunt ex aureo Joh. Bernoulli libello qui inscribitur: *Essai d'une nouvelle theorie de la manœuvre des Vaisseaux.* & ex Hermannii Phoronomiâ.



210. Lemma: Sphæra est ad cylindrum circumscriptum ut d ad tria. Sphæra generatur per revolutionem semicirculi AHB circa diametrum AB, & cylindrus sphære circumscriptus per revolutionem rectanguli ACBD, cujus latera AC, BD circuli radio sunt æqualia. Ductis ordinatis infinite propinquis PM, pm, dicantur AC = r, semiperiphæria AHB = p, AP = x, Pp = dx, & quia circulorum areæ sunt in ratione duplicatâ radiorum, erit quadratum radii CA, seu rr, ad aream circuli AHB, nempe p, ut MP², seu 2rx - xx ad aream circuli radio PM descripti, quæ ideo erit $2px - \frac{p xx}{r}$; & hinc

PROPOSITIO XXXV. PROBLEMA VII.

LIBER
SECT. VII.
PROP.
XXXV.
PROR.
VII.

Si medium rarum ex particulis quam minimis quiescentibus æqualibus & ad æquales ab invicem distantias liberè dispositis constet: invenire resistantiam globi in hoc medio uniformiter progredientis.

Cas. 1. Cylindrus eâdem diametro & altitudine descriptus progredi intelligatur eâdem velocitate secundum longitudinem axis sui in eodem medio. Et ponamus quod particulæ medi, in quas globus vel cylindrus incidit, vi reflexionis quam maximâ resiliant. Et cum resistantia globi (per propositionem novissimam) sit duplo minor quam resistantia cylindri, & globus sit ad cylindrum ut duo ad tria, & cylindrus incidendo perpendiculariter in particulas, ipsasque quam maximè reflectendo, ^(x) duplam sui ipsius velocitatem ipsis communicet: cylindrus, quo tempore dimidiam longitudinem axis sui uniformiter progrediendo describit, communicabit motum particulis, ^(y) qui sit ad totum cylindri motum ut densitas medi ad densitatem cylindri; & globus, quo tempore totam longitudinem diametri suæ uniformi-

mi-

solidum ex rotatione elementi P M m p, circa A B genitum, erit $2 p x d x - \frac{p x x d x}{r}$, sumptisque fluentibus, solidum ex rotatione segmenti circularis A M P ortum, erit $p x x - \frac{p x^3}{3 r}$, & factâ A P = A B, seu $x = 2 r$, sphaera tota habetur = $4 p r r - \frac{8}{3} p r r = \frac{4}{3} p r r$. Sed cylindrus sphaeræ circumscriptus est factum ex areâ circuli radio A C descripti in cylindri altitudinem A B, seu est $2 p r r$. Quare sphaera est ad cylindrum circumscriptum ut $\frac{4}{3} p r r$ ad $2 p r r$, id est, ut 4 ad 3, sive ut 2 ad 3. Q. E. D.

^(x) * Duplam sui ipsius velocitatem &c. Cum singulæ particulæ, cylindri respectu, minimæ sint, si nulla esset particu-

larum medi reflexio, eâdem cum cylindro velocitate moverentur; ac accedente vi reflexionis perfectâ, velocitas illa duplicatur (53. lib. 1.).

^(y) * Qui sit ad totum cylindri motum &c. Quantitates motûs sunt ut velocitates & massæ conjunctim; massæ vero sunt ut volumina & densitates; ideoque quantitates motûs ut velocitates & volumina & densitates conjunctim. Cum igitur cylindrus quo tempore dimidiam longitudinem axis sui uniformiter progrediendo describit, medi volumen dimidio volumini cylindri æquale duplâ cum velocitate moveat, sitque proinde factum ex volumine cylindri in ipsius velocitatem æquale factum ex volumine medi moto in ejus velocitatem, motus particulis medi communicatus, erit ad totum cylindri motum ut densitas medi ad densitatem cylindri.

210.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

miter progrediendo describit, ⁽²⁾ communicabit motum eundem particulis; ^(a) & quo tempore duas tertias partes diametri suæ describit, communicabit motum particulis, qui sit ad totum globi motum ut densitas medii ad densitatem globi. Et propterea globus resistantiam patitur, quæ sit ad vim quâ totus ejus motus vel auferri possit vel generari quo tempore duas tertias partes diametri suæ uniformiter progrediendo describit, ut densitas medii ad densitatem globi.

Cas. 2. Ponamus quod particulæ medii in globum vel cylindrum incidentes non reflectantur; & cylindrus incidendo perpendiculariter in particulas simplicem suam velocitatem ipsis communicabit, ideoque resistantiam patitur duplo minorem quàm in priore casu, & resistantia globi erit etiam duplo minor quàm prius.

Cas. 3. Ponamus quod particulæ medii vi reflexionis neque maximâ neque nullâ, sed mediocri aliquâ resiliant à globo; & resistantia globi erit in eâdem ratione mediocri inter resistantiam in primo casu & resistantiam in secundo. *Q. E. I.*

Corol. 1. Hinc si globus & particulæ sint infinitè dura, & vi omni elasticâ, & propterea etiam vi omni reflexionis destituta: resistantia globi erit ad vim quâ totus ejus motus vel auferri possit vel generari, quo tempore globus quatuor tertias partes diametri suæ describit, ut densitas medii ad densitatem globi.

Co-

(2) * Communicabit motum eundem particulis, ob resistantiam globi resistantiæ cylindri duplo minorem. (prop. 34. lib. 2.)

(a) Et quo tempore duas tertias partes &c. * Huc redit compositio rationum à Newtono indicata: Totus Globi motus est ad Cylindri motum, ut 2 ad 3 hæc enim est utriusque massæ ratio; Totus Cylindri motus est ad motum à cylindro communicatum quo tempore dimidiam suam longitudinem describit ut densitas Cylindri (sive Globi) ad densitatem medii, motus ille à cylindro communicatus idem est cum motu à Globo com-

municato dum totam suam Diametrum percurrit; Denique motus ille à Globo communicatus dum totam suam Diametrum percurrit est ad motum ab eo Globo communicatum dum percurrit duas Diametri suæ tertias partes ut 3 ad 2, Ideoque totus Globi motus est ad motum ab eo communicatum dum percurrit duas Diametri suæ partes conjunctim ut 2 ad 3, ut densitas Globi ad densitatem medii, & ut 3 ad 2, siquæ primâ ratione & hac ultimâ sese compensantibus ut densitas Globi ad densitatem medii. *Q. E. D.*

(b) *Corol. 2.* Resistencia globi, cæteris paribus, est in duplicatâ ratione velocitatis.

Corol. 3. Resistencia globi, cæteris paribus, est in duplicatâ ratione diametri.

Corol. 4. Resistencia globi, cæteris paribus, est ut densitas medii.

Corol. 5. Resistencia globi est in ratione quæ componitur ex duplicatâ ratione velocitatis & duplicatâ ratione diametri & ratione densitatis medii.

Corol. 6. Et motus globi cum ejus resistencia sic exponi potest. Sit AB tempus quo globus per resistantiam suam uniformiter continuatam totum suum motum amittere potest. Ad AB

(b) * Resistencia globi cæteris paribus est in duplicatâ ratione velocitatis. * Sint globi æquales in eodem medio moti diversâ cum velocitate; motus totus uniuscujusque est ad motum ab ipso communicatum tempore quo duas tertias suæ Diametri percurrit, ut Densitates globorum ad densitates mediorum, ideoque ex hypothese in eadem ratione, ergo etiam velocitas unius est ad velocitatem alterius ut motus ab illis communicati temporibus quibus duas tertias suarum Diametrorum (æquales quippe longitudines) percurrunt. Dividantur illa tempora in partes minimas utrinque æquales, & quia Resistencia singulis momentis, ejusdem Globi respectu, uniformis censetur, Resistenciæ momentaneæ erunt directè ut motus amissi & inversè ut tempora quibus amittuntur, sed motus amissi sunt ut velocitates directè & tempora sunt inversè ut velocitates, quia æquales longitudines percurruntur moti-

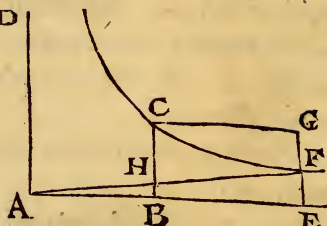
bus qui uniformes, saltè quam proximè, censentur, ergo resistenciæ momentaneæ sunt bis ut velocitates, hoc est in ratione duplicatâ velocitatis.

(†) * Resistencia globi cæteris paribus est in duplicatâ ratione Diametri. * Sint globi æquivalentes, æque densi, in eodem medio moti, sed diversæ sint earum Diametri, fingantur duo Cylindri ejusdem cum iis Diametri, & etiam æquivalentes & æque densi, resistenciæ quas patientur Cylindri singulis momentis erunt ut numeri partium in quas incurrunt, illi verò numeri partium sunt ut Quadrata Diametrorum: Sed facile liquet resistencias Cylindrorum & globorum æquivalentium, ejusdem Diametri, in eodem medio esse in datâ ratione, ergo ut resistencia unius Cylindri ad resistenciam alterius, ita resistencia unius Globi ad resistenciam alterius, sunt ergo Globorum resistenciæ ut Quadrata Diametrorum.

2160.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

AB erigantur perpendiculara AD , BC . Sitque BC motus ille totus, & per punctum C asymptotus AD , AB describatur hyperbola CF . Producatur AB ad punctum quodvis E . Erigatur perpendicularum EF hyperbolæ occurrens



in F . Compleatur parallelogrammum $CBEG$, & agatur AF ipsi BC occurrens in H . Et si globus tempore quovis BE , motu suo primo BC uniformiter continuato, in medio non resistente describat spatium $CBEG$ per aream parallelogrammi expositum, idem in medio resistente describet spatium $CBEF$ per aream hyperbolæ expositum, & motus ejus in fine temporis illius exponetur per hyperbolæ ordinatam EF , amissâ motus ejus parte FG . (c) Et resistentia ejus in fine temporis ejusdem exponetur per longitudinem BH , amissâ resistentiæ parte CH . * Patent hæc omnia per corol. 1. & 3. prop. v. lib. II.

Corol. 7. Hinc si globus tempore T per resistentiam R uniformiter continuatam amittat motum suum totum M : idem globus tempore t in medio resistente per resistentiam R in duplicatâ velocitatis ratione decrefcentem, (d) amittet motus sui M partem $\frac{tM}{T+t}$, manente parte $\frac{TM}{T+t}$; & describet spatium quod sit ad spatium motu uniformi M eodem tempore t descriptum.

(c) Et resistentia ejus in fine &c. Resistentia sub initio ubi velocitas est BC , exponatur per eandem lineam BC , & quia resistentiæ sunt ut velocitatum quadrata, atque BC ad FE , ut velocitas sub initio ad velocitatem in fine temporis BE residuam (cor. 1. prop. 5. lib. 2.) erit BC^2 ad FE^2 ut BC ad lineam quæ resistentiam exponit in fine temporis BE , idèd-que linea hæc $= \frac{FE^2}{BC}$. Sed (per theor.

4. de hyp.) & ob similitudinem triangulorum ABH , AEF , est $BC:FE=AE:AB=FE:HB$, & hinc $HB=\frac{FE^2}{BC}$. Qua-

rè recta HB exponet resistentiam in fine temporis BE , & proindè recta CH partem amissam resistentiæ illius quæ sub initio exponebatur per lineam BC .

(d) * Amittet motus sui partem &c. Pars motus M in fine temporis t residua dicatur m , & quia (ex dem.) $T:t=AB:BE$, & hinc $T+t:T=AE:AB$, & præterea $M:m=CB:FE=AE:AB$; erit $T+t:T=M:m$, unde habetur $m=\frac{MT}{T+t}$, & inde motus M pars amissa est $M-\frac{MT}{T+t}=\frac{tM}{T+t}$.

scriptum, ut logarithmus numeri $\frac{T+t}{T}$ multiplicatus per numerum 2, 302585092994 est ad numerum $\frac{t}{T}$, (*) propterea quod area hyperbolica $BCFE$ est ad rectangulum $BCGE$ in hac proportionem.

Scholium.

In hac propositione exposui resistantiam & retardationem projectileum sphaericorum in mediis non continuis, & ostendi quod hæc resistantia sit ad vim quæ totus globi motus vel tolli possit vel generari quo tempore globus duas tertias diametri suæ partes velocitate uniformiter continuatâ describat, ut densitas medii.

(e)* Propterea quod area hyperbolica. Dicantur $AB=a$, $BC=b$, $BE=x$, $AE=a+x$; & quia (theor. 4. de hyp.)

$FE=\frac{ab}{a+x}$, elementum areæ $CFEB$,

erit $\frac{abdx}{a+x}$, & area ipsa $CFEB=$

$abS.\frac{dx}{a+x}$, quæ fluens ita sumenda est ut eva-

nescat ubi sit $x=0$, sed fluens $S.\frac{dx}{a+x}$

ita sumpta est logarithmus numeri $\frac{a+x}{a}$,

desumptus ex logarithmâ cujus subtangens est unitas, aut quod idem est, ex hyperbolâ cujus dignitas unitati æqualis est (382. lib. 1. & 40. lib. 2.); Si enim ponatur

$x=0$, numerus $\frac{a+x}{a}$, evadit 1, & ideò

$L.\frac{a+x}{a}=0$. Quare area $BCFE=$

$abL.\frac{a+x}{a}$; rectangulum verò $BCGE=$

bx . Est ergò area hyperbolica $BCFE$ ad rectangulum $BCGE$, ut $abL.\frac{a+x}{a}$ ad

bx , hoc est, dividendo per ab , ut $L.\frac{a+x}{a}$

ad $\frac{x}{a}$. Verum (ex dem. & hyp.) $\frac{a+x}{a}$ 210.

$=\frac{T+t}{T}$, & $\frac{x}{a}=\frac{t}{T}$; Quare area Hyperbolica $BCFE$, est ad rectangulum $BCGE$, ut $L.\frac{T+t}{T}$ ad $\frac{t}{T}$. Superest

igitur inveniendus logarithmus numeri $\frac{T+t}{T}$,

per logarithmicam cujus subtangens est unitas. Porro ejusdem numeri logarithmi diversæ speciei sunt inter se in datâ ratione (38) & numerus 2, 302585092994 est logarithmus numeri denarii sumptus in logarithmicâ cujus subtangens est unitas, & ejusdem numeri denarii logarithmus in tabulis sumptus est 1,000000=1; Quare ut 1, ad 2, 302585092994, ita logarith-

mus numeri $\frac{T+t}{T}$ in tabulis sumptus ad

logarithmum ejusdem numeri sumptum in logarithmicâ cujus subtangens est unitas, vel in Hyperbolâ cujus dignitas est 1; habetur. ergò logarithmus quæsitus,

si logarithmus numeri $\frac{T+t}{T}$ ex tabulis sumptus multiplicetur per numerum 2, 302585092994.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

medii ad densitatem globi, si modo globus & particulæ mediï sint summè elastica & vi maximâ reflectendi polleant: quodque hæc vis sit duplo minor ubi globus & particulæ mediï sunt infinitè dura & vi reflectendi prorsus destituta. In mediis autem continuis qualia sunt aqua, oleum calidum, & argentum vivum, in quibus globus non incidit immediatè in omnes fluidi particulas resistantiam generantes, sed premit tantum proximas particulas & hæc premunt alias & hæc alias, resistantia est adhuc duplò minor. Globus utique in hujusmodi mediis fluidissimis resistantiam patitur quæ est ad vim quâ totus ejus motus vel tolli possit vel generari quò tempore, motu illo uniformiter continuato, partes octo tertias diametri suæ describat, ut densitas mediï ad densitatem globi. Id quod in sequentibus conabimur ostendere.

PROPOSITIO XXXVI. PROBLEMA VIII.

Aquæ de vase cylindrico per foramen in fundo factum effluentis definire motum.

Sit $ACDB$ vas cylindricum, AB ejus orificium superius, CD fundum horizonti parallelum, EF foramen circulare in medio fundi, G centrum foraminis, & GH axis cylindri horizonti perpendicularis. Et finge cylindrum glaciæ $AFQB$ ejusdem esse latitudinis cum cavitate vasis, & axem eundem habere, & uniformi cum motu perpetuo descendere, & partes ejus quam primum attingunt superficiem AB liquefcere, & in aquam conversas gravitate suâ defluere in vas; & cataractam vel columnam aquæ $ABNFEM$ cadendo formare, & per foramen EF transire, idemque adæquatè implere. Ea verò sit uniformis velocitas glaciæ descendens ut & aquæ contiguæ in circulo AB , quam aqua cadendo ^(f) & casu suo describendo altitudinem IH ac-

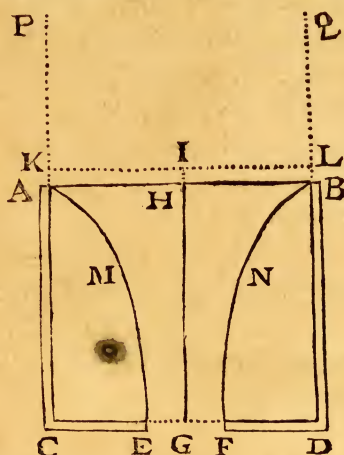
qui-

(f) * Et casu suo describendo altitudinem IH . Hæc igitur Hypothesi idem præstat ac si in loco AB nova superficies aquæ continuò crearetur, cum motu initiali qua-

lem cadendo ex altitudine IH singula ejus superficiei particula acquirere potuisset, & deinde particula aquæ e loco AB vi propriæ gravitatis cadendo sese mutuò attra-

he-

quirere potest; & jaceant IH & HG in directum, & per punctum I ducatur recta KL horizonti parallela & lateribus glaciei occurrens in K & L . Et velocitas aquæ effluentis per foramen EF (§) ea erit quam aqua cadendo ab I & casu suo describendo altitudinem IG acquirere potest. (h) Ideoque per theoremata Galilæi erit IG ad IH in duplicatâ ratione velocitatis aquæ per foramen effluentis ad velocitatem aquæ in circulo AB , hoc est,



in duplicatâ ratione circuli AB ad circulum EF ; (i) nam hi circuli sunt reciproci ut velocitates aquarum quæ per ipsos eodem tempore & æquali quantitate, adæquatè transeunt. De velocitate aquæ horizontem versus hic agitur. Et motus horizonti parallelus quo partes aquæ cadentis ad invicem accedunt, cum non oriatur à gravitate, nec motum horizonti perpendicularem à gravitate oriundum mutet, hic non consideratur. Supponimus quidem quod partes aquæ aliquantulum cohærent, & per cohæsiōem suam inter cadendum accedant ad invicem per motus horizonti parallelos, ut unicam tantum efforment cataractam & non in plures cataractas dividantur; sed motum horizon-

herent horizontaliter ad cataractam vel columnam $ABNFEM$ formandam.

(g) * Ea erit quam aqua (per hyp.).

(h) * Ideoque per theoremata Galilæi.

28. lib. I.

(i) 271. Nam hi circuli &c. Quoniam aqua per totam cataractam $ABNFEM$, eodem semper tenore fluere supponitur, necesse est ut eadem aquæ quantitas per singulas cataractæ sectiones axi IG perpendiculares, seu per singulos circulos AB , MN , EF horizonti parallelos eodem tempore transeat. Nam si dato tempore ma-

jor vel minor aquæ copia per circulum AB quam per circulum MN transiret, aqua inter illos circulos vel intumesceret vel decresceret, & cataractæ figuram mutaret (contrâ Hyp.). Quantitas aquæ per circulum quemlibet MN , dato tempore fluentis æquatur cylindro aqueo, cujus basis est circulus MN , & altitudo est æqualis longitudini quam superficies aquæ MN , cum velocitate acquisitâ uniformiter progrediendo eodem tempore dato describeret; & longitudo illa est ut aquæ per circulum MN fluentis velocitas (§, lib. I.) & ideo quantitas aquæ

271.

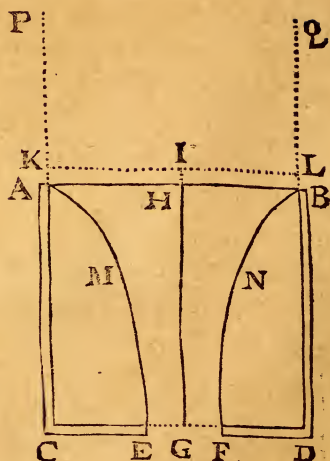
Tom. I I.

N n per

DE MOTU
CORPORUM
A. M.

rizonti parallelum, à cohæſione illâ oriundum, hic non conſideramus.

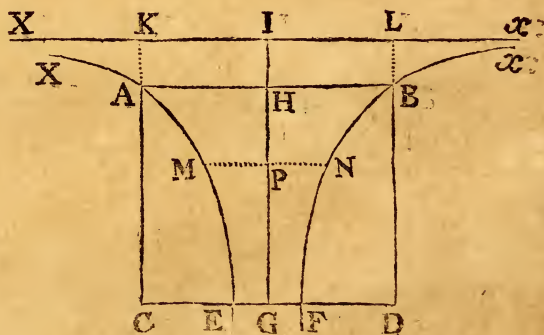
Caf. 1. Concipe jam cavitatem totam in vaſe, in circuitu aquæ cadentis *ABNFEM*, glacie plenam eſſe, ut aqua per glaciem tanquam per infundibulum tranſeat. Et ſi aqua glaciem tantùm non tangat, vel, quod perinde eſt, ſi tangat & per glaciem propter ſummam ejus polituram quam liberrimè & ſine omni reſiſtentiâ labatur; hæc deſluet per foramen *EF* eâdem velocitate:



ac

per circulum *MN* dato tempore fluentis, eſt ut circulus *MN* & velocitas conjunctim. Quare cum data ſit quantitas aquæ per ſingulos circulos dato tempore tran-

ſeuntis, circulus *MN* eſt reciproce ut velocitas aquæ quæ per ipſum tranſit. *Q. E. D.*



272. His ita conſtitutis, facile eſt caratæ figuram geometricè deſignare. Secet *MN* axem *IG* in *P*; & quia altitudo *IP* eſt in duplicatâ ratione velocitatis aquæ in *P*, hæc vero velocitas eſt inverſe ut circulus *MN*, & denique circulus *MN* eſt in ratione duplicatâ radii *MP*, eſt ideo *IP* ſeu abſciſſa in ratione quadruplicatâ

inverſa radii ſeu ordinatæ *MP*, ſive *IP* ut $\frac{1}{MP^4}$, & ideo $MP^4 \times IP$, quantitas data. Eſt igitur curva *EMA*, Hyperbola quarti gradûs, aſymptotus habens *IG*, *IK*, quibus convexitatem obvertit. Producantur arcus *EMA*, & aſymptotus *IK* ad

ac prius, (k) & pondus totum columnæ aquæ *ABNFEM* impendetur in defluxum ejus generandum uti prius, & fundum vasis sustinebit pondus glaciei columnam ambientis.

Liqueſcat jam glacies in vaſe; & effluxus aquæ, quoad velocitatem, idem manebit ac prius. (1) Non minor erit, quia glacies in aquam reſoluta conabitur deſcendere: non major, quia glacies in aquam reſoluta non poteſt deſcendere niſi impediendo deſcenſum aquæ alterius deſcenſui ſuo æqualem. Eadem vis eandem aquæ effluentis velocitatem generare debet.

Sed foramen in fundo vaſis, propter obliquos motus particularum aquæ effluentis, paulo majus eſſe debet quam prius. Nam

LIBER
SECUND.
SECT.VII.
PROP.
XXXVI.
PROBL.
VIII.

ad partes *X* in infinitum, & figura *EAXXIG* circa aſymptotum ſeu axem *IG*, rotata cataractam deſcribet in infinitum ad partes *X*, *x*, productam; figura verò *EMAHG*, hanc cataractæ partem quæ intra vaſ *ABDC*, continetur generabit.

273. Tota cataracta *EAXxBF*, æquatur cylindro cujus baſis eſt circulus *EF*, & altitudo 2 *IG*. Sint enim altitudo *IG* = *x*, ordinata *EG* = *y*, *a* linea data, & (272) $x = \frac{a^5}{y^4}$, ideoque $y^4 = a^5$ æquatio ad Hyperbolam *EMAX*. Et ſi ſemiperipheria circuli cujus radius eſt unitas, dicatur *p* erit circuli *EF* area = pyy , & cylindrus $EG \times 2IG = 2pyyx = \frac{2pa^5}{yy}$.

Cum verò ſit $x = \frac{a^5}{y^4}$, ac proinde $dx = -\frac{4a^5 dy}{y^5}$, cataractæ elementum $pyy dx = -\frac{4pa^5 dy}{y^3} = -4pa^5 y^{-3} dy$, & ſumptis fluentibus, tota cataracta ad aſymptotum uſque *Xx* producta, erit = $\frac{2pa^5}{yy} = 2EF \times IG$. Q. E. D.

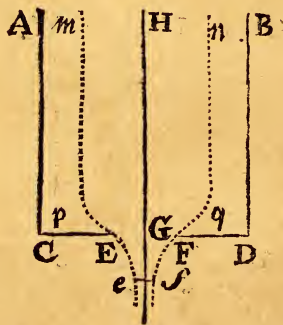
(k) 274. Et pondus totum &c. Pondus quidem totum columnæ aquæ *ABNFEM* in defluxum ejus generandum impenditur; attamen totum aquæ motum non generat, cum motus illius pars pendeat à motu ſuperficiæ *AB*, quæ (per hyp.) eam habet velocitatem quam aqua cadendo & caſu ſuo deſcribendo altitudinem *IH* acquirere poteſt. Sed totum aquæ defluxum mathematicè conſiderare poſſumus tanquam genitum pondere aquæ totius, quæ in cataractâ *EAXxBF*, uſque ad aſymptotum *Xx* producta continetur quæque æqualis eſt cylindro aqueo baſi *EF* & altitudine 2 *IG*, deſcripto (273).

(1) * Non minor erit quia glacies in aquam reſoluta conabitur deſcendere, atque ita aquæ deſcenſum accelerare; non tamen major erit, quia glacies in aquam reſoluta, ob reactionem actioni æqualem & contrariam, non poteſt deſcendere, niſi impediendo deſcenſum aquæ alterius deſcenſui ſuo æqualem. Idem igitur manet in aquâ totâ ad deſcendendum & per foramen *EF* effluendum conatus. At eadem vis eandem aquæ effluentis velocitatem generare debet.

274.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

(m) Nam particulæ aquæ jam non transeunt omnes per foramen perpendiculariter; sed à lateribus vasis undique confluentes & in foramen convergentes, obliquis transeunt motibus; & cursum suum deorsum flectentes in venam aquæ exilientis conspirant, quæ exilior est paulo infra foramen quam in ipso foramine, existente ejus diametro ad diametrum foraminis ut 5 ad 6, vel $5\frac{1}{2}$ ad $6\frac{1}{2}$ quam proximè, si modo diametros rectè dimensus sum. Parabam utique laminam planam pertenuem in medio perforatam, existente circularis foraminis diametro partium quinque octavarum digiti. Et ne vena aquæ exilientis cadendo acceleraretur & acceleratione redderetur angustior, hanc laminam non fundo, sed lateri vasis effixi sic, ut vena illa egrederetur secundum lineam horizonti parallelam. Dein ubi vas aqua plenum esset, aperui foramen ut aqua efflueret; & venæ diameter, ad distantiam quasi dimidii digiti à foramine quam accuratissimè mensurata, prodiit partium viginti & unius quadragesimarum digiti. (n) Erat igitur diameter foraminis hujus cir-



(m) * Nam particulæ aquæ &c. Clariss. Daniel Bernoullius paragr. 3. Sect. 4^a. hydrodynamicae observavit particulas ceræ hispanicæ aquis innatantes ita cum aqua in vase moveri, ut quæ foraminis centro G imminet, per lineam verticalem H G, descendant, aliæ verò omnes utrinque positæ motu ferè verticali descendant primum per lineas m p, n q, ferè ad fundum usque CD, tumque cursum suum versùs foramen E F

per lineas P E, q F sensim inflectant. Itaque vena aquæ exilientis E F fe duplici de causâ contrahitur usque in e f paulo infra foramen E F. Prima contractionis illius causa est acceleratio motûs, quæ omnibus gravibus cadentibus communis est, & quâ fit ut major sit velocitas aquæ in loco inferiori e f quam in superiore E F; quia enim aquam esse in statu manente, eandemque proinde (271) illius quantitatem per sectiones E F & e f, eodem tempore effluere supponimus, sectio e f est ad sectionem E F in ratione velocitatis aquæ in loco E F, ad ejus velocitatem in loco e f (271) & ideo sectio e f, cæteris paribus, minor esse debet sectione E F. Secunda contractionis venæ causa, quam solam hic considerat Newtonus, est obliquitas motûs particularum aquæ per lineas P E, q F, ad foramen E F tendentium; hinc enim fit, ut seclusâ etiam omni acceleratione motûs à gravitate ortâ, particulæ aquæ convergant, venamque contrahant, atque ideo motum suum accelerent.

(n) * Erat igitur diameter foraminis hujus circularis ad diametrum venæ ut 25 ad

circularis ad diametrum venæ ut 25 ad 21 quamproximè. Aqua igitur transeundo per foramen, convergit undique, & postquam effluxit ex vase, tenuior redditur convergendo, & per attenuationem acceleratur donec ad distantiam semissis digiti à foramine pervenerit, & ad distantiam illam tenuior (°) & celerior fit quam in ipso foramine in ratione 25×25 ad 21×21 seu 17 ad 12 quamproximè, id est in subduplicatâ ratione binarii ad unitatem circiter. (P) Per experimenta vero constat quod quantitas aquæ, quæ per foramen circulare in fundo va-

fis

ad 21 quamproximè. Hæc ratio in experimentis constans ferè manet, si aqua è vase satis amplo per exiguum foramen laminæ tenuissimæ insculptum effluat, licet in vase mutetur aquæ foramini incumbentis altitudo. Experimenta illa iterarunt celeberrimi Mathematici Marchio Polenus lib. de castellis & Daniel Bernoullius sect. 4^a. Hydrodynamicæ. Hæc sunt Illustr. Marchionis verba pag. 38. 39. «Proclive autem erit intelligere, confirmari ex allatis experimentis rationem inter diametros «foraminum & aquæ contractæ diametros «à viro summo Isaaco Newtono, ut antè «diximus, constitutam. Non tamen inficias iverim perexiguam aliquam differentiam interesse inter contractiones aquæ «effluentis ex minoribus foraminibus, & aquæ «contractiones ex majoribus effluentis. Antèa descripti foraminis in laminâ «ferreâ diameter ad diametrum aquæ contractæ fuit in eâ ratione quam habet numerus 52 ad 41; cum Newtoniana sit «ratio numeri 50 ad 42. sic omnino eâdem lege, non semper contrahi aquæ venas ostendunt variæ contractiones in «aquæ à variis fractis conicis effluxu observatæ, quin etiam huc debebunt referri illæ quas animadverti differentiæ inter «diametros ad perpendicularum sumptas, & «diametros secundum lineam horizonti parallelam mensas. At quanta sit differentia «inter aquæ contractiones non ausim designare; neque verò illa Newtoniana ratio inter diametrum foraminis & contractæ aquæ diametrum si mihi debet ceu præcisa, cum ipse vir summus in citato opere hæc habeat; existente ejus (nempe aquæ

«contractæ (diametro ad diametrum foraminis ut 5 ad 6, vel $5 \text{ \& } \frac{1}{2}$ ad 6 & $\frac{1}{2}$, quamproximè, si modo diametros rectè dimensus sum». Bernoullius verò «Sect. 4. parag. 7^o. hæc habet: Interim «assumptis laminâ tenui, vase amplissimo, foramine ad 4 vel 6 lineas in «diametro affurgente, solet ratio inter «foramen & Sectionem venæ contractæ «non multum recedere ab illâ quam Newtonus statuit». Verùm utriusque authoris experimenta demonstrant, rationem illam diametri venæ contractæ ad diametrum foraminis multum variari, si per oblongos variæque figuræ canales, non verò ex simplici foramine in tenuissimâ laminâ insculpto è vase effluat aqua.

274.

(°) * Et celerior fit quam in ipso foramine. Nam velocitates sunt reciproce ut circuli per quos aqua eodem tempore transit (171), circuli verò sunt in ratione duplicatâ diametrorum; & ideo velocitas aquæ per sectionem circularem venæ contractæ transeuntis est ad velocitatem aquæ per foramen effluentis ut 25×25 ad 21×21 hoc est, 625 ad 441, quod utrumque divisum per 37 dat rationem 17 ad 12, vel utrumque divisum per 441, dat rationem 1.41 &c. ad 1, est verò Radix binarii numeri 1.41 &c., est ergo velocitas aquæ per venam contractam ad velocitatem per foramen in ratione radicis binarii numeri ad unitatem.

(p) Per experimenta vero constat. Datâ quantitate aquæ per datum foramen seu per datam venæ contractæ Sectionem dato tempore effluentis, sic illius veloci-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

sis factum, dato tempore effluit, ea sit quæ cum velocitate prædictâ, non per foramen illud, sed per foramen circulare, cujus diameter est ad diametrum foraminis illius ut 21 ad 25, eodem tempore effluere debet. Ideoque aqua illa effluens velocitatem habet deorsum in ipso foramine quam grave cadendo & casu suo (9) describendo dimidiam altitudinem aquæ in vase stagnantis acquirere potest quamproximè. Sed postquam exiit ex vase, acceleratur convergendo donec ad distantiam à forami-

tas inquiritur. Quoniam data aquæ quantitas æquatur cylindro vel prismati cujus basis est foramen datum aut venæ contractæ sectio, & altitudo spatium quod aqua tempore dato cum illâ velocitate quam in foramine aut venæ Sectione habet, uniformiter progrediendo describeret, dividitur quantitas aquæ data per foraminis aut Sectionis venæ aream, & quotiens erit spatium quod aqua dato tempore uniformiter progrediendo describeret, atque ita nota sit aquæ velocitas cujus dimidium est altitudo ex qua cadere debuit ut eam velocitatem acquireret. Sit jam a altitudo quam corpus grave tempore minuti unius secundi sine resistentiâ cadendo describit, v velocitas hoc casu acquisita, & ideo $2a$ spatium quod velocitate uniformi v tempore minuti unius secundi describi potest (30. lib. 1.) sit b altitudo aquæ in vase stagnantis, c celeritas quam grave per altitudinem b sine resistentiâ cadendo acquirit, & s spatium quod cum celeritate c uniformiter progrediendo tempore minuti unius secundi describeret, erit $a:b=v:v::cc$ (28. lib. 1.) & $2a:s=v:c$ (5. lib. 1.) ideoque $a:b=4aa:ss$, unde habetur $ss=4ab$, & $s=\sqrt{4ab}$. Si igitur aqua è vase per venæ contractæ Sectionem effluat cum velocitate c quam grave cadendo & casu suo describendo altitudinem b aquæ in vase stagnantis acquirit, spatium s quod ex quantitate aquæ tempore minuti unius secundi è vase effluentis, ut suprâ dictum est, habetur, debet esse æquale $\sqrt{4ab}$. Hinc si altitudo a , sit pedum Paris. 14, erit $ss=56b$, quæ est ipsa regula quam D. Pitor in monum. Acad. Paris. an.

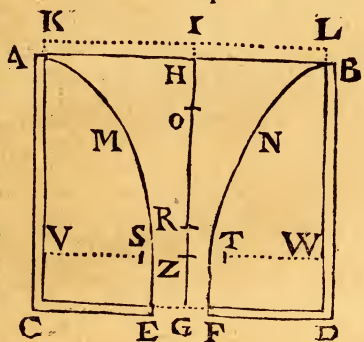
1730. tradidit. At si altitudo a ponatur esse pedum Paris. 15 $\frac{1}{12}$ seu $\frac{181}{12}$ (471. lib.

1.) erit $ss=\frac{181}{3}b$. Verum ut aquæ in vase stagnantis altitudo & velocitas per foramen effluentis quo tempore experimentum capitur, eadem ad sensum maneat, ut oportet, usurpari potest vas satis amplum exiguo pertusum foramine, vel si vas paulò angustius adhibeatur, tantum aquæ affundi supernè debet quantum per inferius lumen effluit, & cavendum est ne affusa aqua cum aliquo impetu cadendi extimam aquæ in vase stagnantis superficiem attingat. Quibus autem artibus id possit effici fusè exponunt locis suprâ citatis Marchio Polenus & Daniel Bernoullius quos lector consulere potest. Attamen his adhibitis cautelis, velocitas aquæ per venæ contractæ Sectionem effluentis paulò minor per experimenta quam per theoriam invenitur, quod variis resistentiis tribuendum esse videtur, & certe Illustr. Marchio Polenus, cum in libro de castellis pag. 64. opinatus fuisset velocitatem illam in experimentis valde esse minorem quam in theoriâ, pluribus deinde experimentis ad calculos revocatis priorem sententiam mutavit in Epistola ad Marinonium.

(9) Describendo dimidiam altitudinem. Velocitas quam corpus quodlibet grave, sine resistentiâ cadendo & casu suo describendo dimidiam altitudinem aquæ in vase stagnantis acquirit, est ad velocitatem ejus per totam altitudinem aquæ cadendo acquisitam ut 1 ad $\sqrt{2}$ (28. lib. 1.)

ramine diametro foraminis prope æqualem pervenerit, & velocitatem acquisiverit majorem in ratione subduplicatâ binarii ad unitatem circiter; quam utique grave cadendo, & casu suo describendo totam altitudinem aquæ in vase stagnantis, acquirere potest quamproximè.

In sequentibus igitur diameter venæ designetur per foramen illud minus quod vocavimus *EF*. Et plano foraminis *EF* parallelum duci intelligatur planum aliud superius *VW* ad distantiam diametro foraminis æqualem circiter & foramine majore *ST* pertusum; per quod utique vena cadat, quæ adæquatè impleat foramen inferius *EF*, atque ideo cujus diameter sit ad diametrum foraminis inferioris ut 25 ad 21 circiter. Sic enim vena per foramen inferius perpendiculariter transibit; & quantitas aquæ effluentis, pro magnitudine foraminis hujus, ea erit quam solutio problematis postulat quamproximè. Spatium vero, quod planis duobus & venâ cadente clauditur, pro fundo vasis haberi potest. Sed ut solutio problematis simplicior sit & magis mathematica, præstat adhibere planum solum inferius pro fundo vasis, & fingere quod aqua quæ per glaciem ceu per infundibulum defluebat; & è vase per foramen *EF* in plano inferiore factum egrediebatur, motum suum per-



petuo

1). Sed, ex suprà ostensis, velocitas aquæ per vasis foramen transeuntis est ad velocitatem per venæ contractæ Sectionem fluentis, id est, ad velocitatem quam grave cadendo per totam altitudinem aquæ in vase stagnantis acquirit, in eâdem ratione 1, ad $\sqrt{2}$; Quare velocitas quam

grave per dimidiam altitudinem aquæ stagnantis cadendo acquirit, æqualis est velocitati aquæ per foramen effluentis, modo tamen aqua per simplex foramen in tenuissimâ laminâ factum, ut suprà expositum est, effluat è vase.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

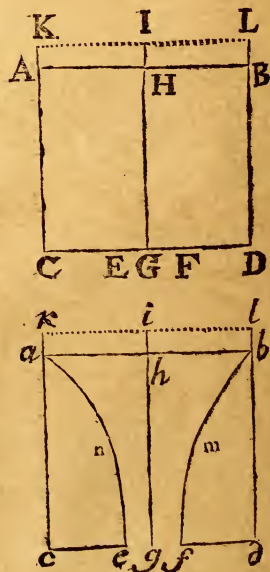
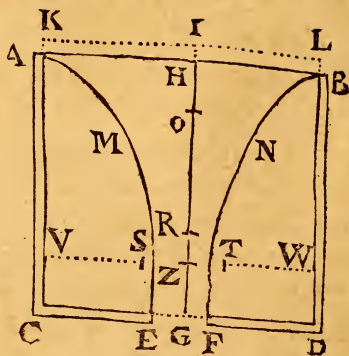
petuo fervet, & ^(r)glacies quietem suam.

In ſequentibus igitur ſit ST diameter foraminis circularis centro Z deſcripti per quod cataſta effluit ex vaſe ubi aqua tota in vaſe fluida eſt. Et ſit EF diameter foraminis per quod cataſta cadendo adæquatè tranſit, ſive aqua exeat ex vaſe per foramen illud ſuperius ST , ſive cadat per medium glaciei in vaſe tanquam per infundibulum. Et ſit diameter foraminis ſuperioris ST ad diametrum inferioris EF ut 25 ad 21 circiter, & diſtantiã perpendicularis inter plana foraminum æqualis ſit diametro foraminis minoris EF . Et velocitas aquæ è vaſe per foramen ST exeuntis ea erit in ipſo foramine deorſum quam corpus cadendo à dimidio altitudinis IZ acquirere poteſt: velocitas autem cataſtæ utriuſque cadentis ea erit in foramine EF , quam corpus cadendo ab altitudine totâ IG (^f) acquirere.

Cas.

(r) * *Et glacies quietem suam.* Sun-
to vasa duo æqualia $ABDC$, $abdc$, in
quorum primo glacies omnis in aquam re-
soluta sit, & in altero glacies quietem
suam conservet, ut aqua cataractam
a b n f e m formando effluat per foramine
e f Sectioni venæ contractæ e foramine
E F exilientis æquale; & loco vasis $ABDC$,
in problematis solutione substitui poterit
vas alterum $abdc$, in quo aquæ per lu-
men e f effluentis eadem est velocitas
quam aqua e vase $ABDC$ exiliens ha-
bet in Sectione venæ contractæ, eadem-
que proinde aquæ quantitas in defluxum
impenditur, & propterea idem aquæ pon-
dus fundo incumbit in utroque vase. Quo-
piam enim cataractæ a b n f e m figura &
lex secundum quam aqua cataractæ illâ
moveretur notæ sunt, problematis solutio
& facilius & magis mathematica fiet, si
loco vasis $ABDC$ mente substituitur
vas $abdc$.

(f) * *Acquiret.* Hæc ex supra demonstratis patent.



Caf. 2. Si foramen EF non fit in medio fundi vasis, sed fundum alibi perforetur: aqua effluet eâdem cum velocitate ac prius, si modo eadem fit foraminis magnitudo. Nam grave majori quidem tempore descendit ad eandem profunditatem ^(t) per lineam obliquam quam per lineam perpendicularem, sed descendendo eandem velocitatem acquirit in utroque casu, ^(u) ut *Galilæus* demonstravit.

Caf. 3. Eadem est aquæ velocitas effluentis per foramen in latere vasis. Nam si foramen parvum sit, ^(x) ut intervallum inter superficies AB & KL quoad sensum evanescat, & vena aquæ horizontaliter exilientis figuram parabolicam efformet: ex ^(y) latere recto hujus parabolæ colligetur, quod velocitas aquæ effluentis ea sit quam corpus ab aquæ in vase stagnantis altitudine HG vel IG cadendo acquirere potuisset. Facto

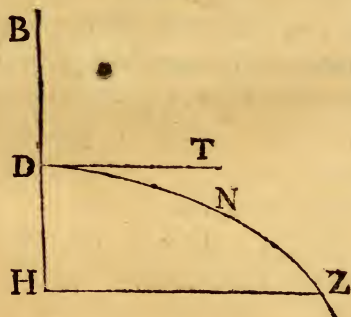
^(t) * Per lineam obliquam. In hoc secundo casu pars aquæ per lineas ad foramen obliquas descendit.

^(u) * Ut *Galilæus* demonstravit. (81. & 85. lib. 1.).

^(x) 275. * Ut intervallum inter superficies AB & KL . IH est ad IG in ratione quadruplicatâ diametri EF ad diametrum AB (272), aut quod idem est, in ratione duplicatâ areæ circuli EF ad aream circuli AB , idèdque si ratio EF ad AB parva sit, minor adhuc erit ratio IH ad IG , & HG , IG erunt ad sensum æquales.

^(y) * Ex latere recto hujus Parabolæ. Aquæ gutta e loco D , secundum directionem quamlibet DT exiliat cum eâ velocitate quam per altitudinem BD cadendo acquirere potest, & superatâ medii resistentiâ, describat parabolam DNZ , cujus vertex D , tangens DT , & diameter DH seu verticalis BD producta (40. lib. 1.); capiatur abscissa DH æqualis altitudini BD , ducaturque ordinata HZ , quæ tangenti DT parallela erit; & quo tempore gutta aquæ vi gravitatis cadendo altitudinem BD vel DH describit uniformi illâ velocitate quam casu per BD acquisivit, describit longitudinem HZ ipsius BD vel DH duplam, (30. lib. 1.). Latus rectum

Tom. I. l.



Parabolæ DNZ , pertinet ad diametrum DH est $\frac{HZ^2}{DH}$ (theor. 1. de parab.) idèdque cum sit $HZ = 2DH = 2BD$, latus rectum est $4BD$. Igitur altitudo BD quam aqua cadendo describere debet ut velocitatem acquirat cum quâ e loco D exiliat, est quarta pars lateris recti ad diametrum DH parabolæ DNZ pertinentis.

275

Ad utique experimento inveni quod, si altitudo aquæ stagnantis supra foramen esset viginti digitorum & altitudo foraminis supra planum horizonti parallelum esset quoque viginti digitorum, vena aquæ profiliens incideret in planum illud ad distantiam digitorum 37 circiter à perpendiculo quod in planum illud à foramine demittebatur captam. Nam sine resistentiâ, vena (2) incidere debuisset in planum illud ad distantiam digitorum 40, existente venæ parabolicæ latere recto digitorum 80.

Cas. 4. Quinetiam aqua effluens, si sursum feratur, eâdem egreditur cum velocitate. Ascendit enim aquæ exilientis vena parva motu perpendiculari ad aquæ in vase stagnantis altitudinem GH vel GI , nisi quâtenus ascensus ejus ab aeris resistentiâ aliquantulum impediatur; (a) ac proinde eâ effluit cum velocitate quam ab altitudine illâ cadendo acquirere potuisset. Aquæ stagnantis particula unaquæque undique premitur æqualiter (per prop. XIX. lib. 2.) & pressioni cedendo æquali impetu in omnes partes fertur, sive descendat per foramen in fundo vasis, sive horizontaliter effluat per foramen in ejus latere, sive egrediatur in canalem & inde ascendat per foramen parvum in superiore canalis parte factum. Et velocitatem quâ aqua effluit eam esse, quam in hac propositione assignavimus, non solum ratione colligitur, sed etiam per experimenta notissima jam descripta manifestum est.

Cas. 5. Eadem est aquæ effluentis velocitas sive figura foraminis sit circularis sive quadrata vel triangularis aut alia quæcunque circulari æqualis. Nam velocitas aquæ effluentis non pendet à figurâ foraminis, sed oritur ab ejus altitudine infra planum KL .

Cas. 6. Si vasis $ABDC$ pars inferior in aquam stagnantem im-

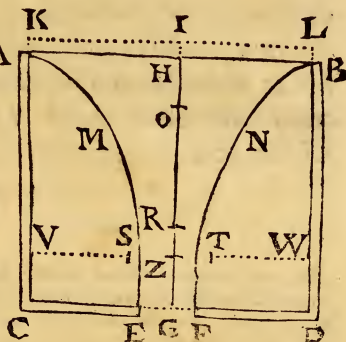
(2) * Incidere debuisset in planum illud. Sit enim (in fig. notæ superioris) altitudo $BD = DH$ digit. 20, & quia BD est pars quarta lateris recti parabolæ DNZ , quam aqua sine resistentiâ describeret, latus illud rectum est digit. 80, & ordina-

ta HZ æqualis 2 DH est digit. 40 - differentia 3. digit. inter distantias 40. & 37. digit. resistentiis tribuenda est.

(a) * Ac proinde eâ effluit cum velocitate. (25. 26. lib. 1.)

immergatur & altitudo aquæ stagnantis supra fundum vasis sit GR : velocitas quâcum aqua quæ in vase est, effluet per foramen EF in aquam stagnantem, ea erit quam aqua cadendo & casu suo describendo altitudinem IR acquirere potest. Nam pondus aquæ omnis in vase quæ inferior est superficie aquæ stagnantis, sustinebitur in æquilibrio per pondus aquæ stagnantis, ideoque motum aquæ descendens in vase minimè accelerabit. Patebit etiam & hic casus per experimenta, ^(b) mensurando scilicet tempora quibus aqua effluit.

^(c) *Corol. 1.* Hinc si aquæ altitudo CA producat ad K , ut sit AK ad CK in duplicatâ ratione areæ foraminis in quâvis fundi parte facti, ad aream circuli AB : velocitas aquæ effluentis æqualis erit velocitati quam aqua cadendo & casu suo describendo altitudinem KC acquirere potest.



^(d) *Corol. 2.* Et vis, quâ totus aquæ exilientis motus generari potest, æqualis est ponderi cylindricæ columnæ aquæ, cujus basis est foramen EF , & altitudo $2GI$ vel $2CK$. Nam aqua exiliens, quo tempore hanc columnam æquat, pondere suo ab altitudine GI cadendo velocitatem suam, quâ exilit, acquirere potest.

Co.

^(b) * *Mensurando scilicet tempora quibus aqua effluit, & quantitates aquæ iisdem temporibus effluentis.*

^(c) * *Cor. 1.* Patet per not. 275 & cas. 2^{um}. ac 5^{um}.

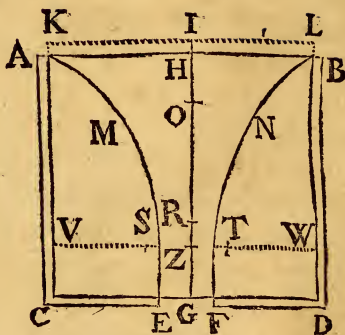
^(d) * *Cor. 2.* De hujus corollarii veritate diu multumque disputatum est inter Comitem Riccatum, Danielen Bernoullium, Petrum Antonium Michelottum, Jacobum Jurinm. aliosque eruditissimos viros. Cum enim in primâ principiorum editione, Newtonus, nondum observatâ contractione venæ, statuisset, vim quâ totus aquæ exilientis motus generari

potest, æqualem esse ponderi cylindricæ columnæ aquæ, cujus basis est foramen EF , & altitudo GI , & in secundâ editione, habitâ ratione venæ contractæ, vim illam duplicem fecisset, priorem vis illius mensuram adversus Comitem Riccatum & Jurinum tuebatur cum Michelotto Daniel Bernoullius quorum dissertationes videre est in exercitationibus Mathematicis quæ an. 1724. Veneris editæ sunt. Venti Daniel Bernoullius paragr. 90. sect. 13^a hydrodynamicae posteriori sententiæ Newtoni ita suffragatur: aîsa sententiâ a me olim & ab aliis suis impugnata, ab aliis rur-

278

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Corol. 3. Pondus aquæ totius in vase $ABDC$ est ad ponderis partem, quæ in defluxum aquæ impenditur, ut summa circulorum AB & EF ad duplum circulum EF . Sit enim IO media proportionalis inter IH & IG ; & aqua per foramen EF egrediens, quo tempore gutta cadendo ab I describere posset altitudinem IG , æqualis erit cylindro cujus basis est circulus EF & altitudo est $2IG$, id est, cylindro cujus basis est circulus AB & altitudo est $2IO$, (*) nam circulus EF est ad circulum AB in subduplicatâ ratione altitudinis IH ad al-



æsus confirmata. Nunc autem postquam hanc aquarum motorum theoriam meditatus sum, his ita dirimenda mihi videtur ut cum aquæ ad motum uniformem pervenerint, quæ quidem Hypothesis est Newtoni, tunc recte altitudine $2GI$, vis illa definiatur, sed ab initio fluxûs, ubi velocitas adhuc nulla est, vis simplici altitudini GI respondeat, moxque crescente velocitate, simul vis aquam ad effluxum animans crescat, & tandem ad eam magnitudinem exurgat quam Newtonus assignavit. . . . Recte etiam Ill. Riccatus cum quo mihi de hoc argumento res erat, interrogatus, unde vis illa duplæ aquarum altitudini conveniens oriri possit, cum obturato orificio, gutta eidem imminens vi simplicis altitudinis surgeri manifestè appareat, respondit distinguendum esse statum quietis à statu motûs. Jam verò hujus cor. 2. demonstrationem dedimus (274.); aliam, quam Newtonus indicat, exposuerunt comes Riccatus in citatis exercitationibus & Eustachius Manfredius in adnotationibus ad cap. 1. tractatûs Guilelmi de naturâ fluminum (quod præclarum opus post fata summi viri, Clariss. Fratres Gabriel & Heraclius Manfredi, an 1739. Bononiæ ediderunt). Demonstratio sic potest exponi. Quo tempore cylindrus aquæ, cujus basis

æqualis est foramini EF , & altitudo GI vi ponderis sui cadendo describeret altitudinem IG , & velocitatem aquæ exilientis acquireret; eodem tempore e foramine EF efflueret aquæ quantitas æqualis alteri cylindro aqueo, cujus basis est foramen EF , & longitudo $2GI$ (30. lib. 1.), id est, cylindro prioris duplo; & ideo ob velocitatem quam cylindrus per altitudinem IG , cadendo acquirit, æqualem velocitati aquæ exilientis, quantitas motûs in illo cylindro vi ponderis ejusdem cylindri genita, est ad quantitatem motûs eodem tempore in aquâ exiliente productam ut 1 ad 2. Sed vires uniformes quibus cylindri cadentis & aquæ exilientis motus generantur, sunt ut motûs quantitates eodem tempore à viribus illis genitæ (15. lib. 1.). Quare pondus cylindri aquæ, cujus basis est foramen EF , & altitudo GI , est ad vim quâ totus aquæ exilientis motus generari potest ut 1 ad 2, & proinde hæc vis æqualis est ponderi cylindricæ columnæ aquæ cujus basis est foramen EF & altitudo $2GI$. Q. E. D.

(e) * Nam circulus EF est ad circum-
lum AB , in subduplicatâ ratione altitudinis
 IH , ad altitudinem IG (per cor. 1.) id
est, in simplici ratione mediæ proportionalis
 IO , ad altitudinem IG ; ideoque factum ex
circulo AB in altitudinem $2IO$ æquale est
facto.

titudinem IG , hoc est, in simplici ratione mediæ proportionalis IO ad altitudinem IG : & quo tempore gutta cadendo ab I describere potest altitudinem IH , aqua egrediens ^(f) æqualis erit cylindro cujus basis est circulus AB & altitudo est $2IH$: & quo tempore gutta cadendo ab I per H ad G describit altitudinum differentiam HG , aqua egrediens, ^(g) id est, aqua tota in solido $ABNFEM$ æqualis erit differentię cylindrorum, id est, cylindro cujus basis est AB & altitudo $2HO$. Et propterea aqua tota in vase $ABDC$ est ad aquam totam cadentem in solido $ABNFEM$ ut ^(h) HG ad $2HO$, id est, ut $HO+OG$ ad $2HO$, seu $IH+IO$ ad $2IH$. Sed pondus aquæ totius in solido $ABNFEM$ in aquæ defluxum ⁽ⁱ⁾ impenditur: ac proinde pondus aquæ totius in vase est ad ponderis partem quæ in defluxum aquæ impenditur, ut $IH+IO$ ad $2IH$, ^(k) atque ideo ut summa circulorum EF & AB ad duplum circulum EF .

(1) *Corol. 4.* Et hinc pondus aquæ totius in vase $ABDC$ est

facto ex circulo EF in altitudinem $2IG$, aut, quod idem est, cylindrus cujus basis est circulus EF & altitudo $2IG$, æquatur cylindro cujus basis est circulus AB & altitudo $2IO$.

(f) * *Equalis erit cylindro cujus basis est circulus AB & altitudo $2IH$.* Eadem enim aquæ quantitas eodem tempore transit per circulos AB , & EF (271) & quantitas aquæ per circulum AB , transeuntis eo tempore quo gutta cadendo describere potest altitudinem IH , æqualis erit cylindro aqueo cujus basis est circulus AB & altitudo $2IH$. (30. lib. 1.).

(g) * *Id est aqua tota.* Nam ex iis quæ ante cas. 1. dicta sunt, manifestum est aquam totam prædicto solido contentam, per foramen EF eodem tempore effluere, quo aquæ gutta vi gravitatis suæ è loco I per H ad G cadendo describit altitudinem HG .

(h) * *Ut HG ad $2HO$ &c.* Volumen aquæ in vase $ABDC$ contentæ æquatur capacitari vasis seu cylindro cujus basis est circulus AB , & altitudo HG ; & propterea aqua tota in vase $ABDC$, est ad

aquam totam cadentem in solido $ABNFEM$, ut HG ad $2HO$ (ex dem.), id est, ut $HO+OG$ ad $2HO$, & quia (per hyp.) $IH:IO=IO:IG=IO-IH:IG-IO=HO:OG$, erit $HO+OG:2HO=IH+IO:2IH$.

(i) *Impenditur*, ut probatum est initio cas. 1.

(k) * *Atque ideo ut summa circulorum.* Quoniam enim (per hyp.) est IH ad IO ut IO ad IG , erit etiam $IH+IO$ ad $2IH$ ut $IG+IO$ ad $2IO$, sed (ex modò dem.) circulus AB est ad circulum EF ut IG ad IO , ideoque summa circulorum AB & EF ad duplum circulum EF ut $IG+IO$ ad $2IO$ seu ut $IH+IO$ ad $2IH$. Quare patet propositum.

(1) * *Cor. 4.* Pondus aquæ totius in vase $ABDC$ sit P ponderis illius pars quæ in defluxum impenditur sit p & hinc $P-p$, pars ponderis totius quæ fundo vasis seu plano æquali differentię circulorum CD & EF sustinetur & in defluxum non impenditur. Et (per cor. 3.) erit $P:p=AB+EF:2EF$, ac proinde $P:P-p=AB+EF:AB-EF$.

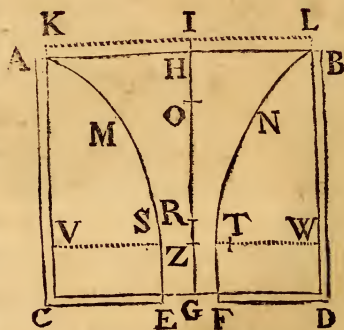
DE MOTU
CORPO-
RUM.

est ad ponderis partem alteram quam fundum vasis sustinet, ut summa circulorum AB & EF ad differentiam eorundem circulorum.

(^m) *Corol. 5.* Et ponderis pars, quam fundum vasis sustinet, est ad ponderis partem alteram, quæ in defluxum aquæ impenditur, ut differentia circulorum AB & EF ad duplum circulum minorem EF , sive ut area fundi ad duplum foramen.

(ⁿ) *Corol. 6.* Ponderis autem pars, quâ solâ fundum urgetur, est ad pondus aquæ totius, quæ fundo perpendiculariter incumbit, ut circulus AB ad summa circulorum AB & EF , sive ut circulus AB ad excessum dupli circuli AB supra fundum. Nam ponderis pars, quâ solâ fundum urgetur, est ad pondus aquæ totius in vase, ut differentia circulorum AB & EF ad summam eorundem circulorum, per cor. 4.: & pondus aquæ totius in vase est ad pondus aquæ totius quæ fundo perpendiculariter incumbit, ut circulus AB ad differentiam circulorum AB & EF . Itaque ex æquo perturbatè, ponderis pars, quâ solâ fundum urgetur, est ad pondus aquæ totius, quæ fundo perpendiculariter incumbit, ut circulus AB ad summam circulorum AB & EF (^o) vel excessum dupli circuli AB supra fundum.

Corol. 7. Si in medio foraminis EF locetur circellus PQ cen-



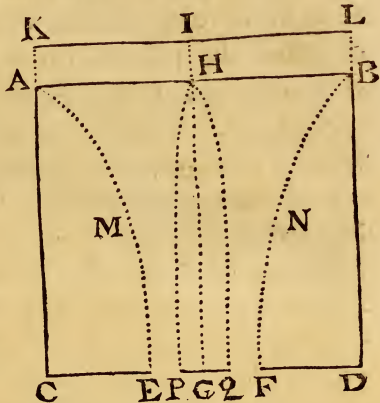
(^m) * *Cor. 5.* Cum sit $P:p=AB+EF:2EF$, erit quoque $P-p:p=AB-EF:2EF$. Est autem area fundi æqualis differentię circulorum AB & EF .

(ⁿ) * *Cor. 6.* Ponderis autem pars quâ solâ fundum urgetur, sive pondus aquæ quæ in spatio solido $CEMA DFNB$ continetur, est ad pondus aquæ totius, quæ fundo perpendiculariter incumbit & quæ æ-

quatür solido aqueo cujus basis est differentia circulorum AB & EF , & altitudo GH , ut circulus &c.

(^o) * *Vel excessum dupli circuli AB supra fundum.* Cum fundum æquale sit differentię circulorum AB & EF , excessus dupli circuli AB supra fundum est $2AB-AB+EF$, seu $AB+EF$.

centro G descriptus & horizonti parallelus: pondus aquæ quam circellus ille sustinet, majus est pondere tertiæ partis cylindri aquæ cujus basis est circellus ille & altitudo est GH . Sit enim $ABNFE$ cataracta vel columna aquæ cadentis axem habens GH ut supra, & congelari intelligatur aqua omnis in vase, (P) tam in circuitu cataractæ quàm supra circellum, cujus fluiditas ad promptissimum & celerrimum aquæ descensum non requiritur. Et sit PHQ columna aquæ supra circellum congelata, verticem habens H & altitudinem GH . Et finge cataractam hancce pondere suo toto cadere & non incumbere in PHQ , nec eandem premere, sed liberè & sine frictione præterlabi, nisi forte in ipso glaciei vertice quo cataracta ipso cadendi initio incipiat esse cava. Et quemadmodum aqua in circuitu cataractæ congelata $AMEC$, $BNFD$



(P) * Tam in circuitu cataractæ. Quemadmodum enim supra ante cas. 1^{um}, aqua omnis cujus fluiditas ad promptissimum & celerrimum aquæ descensum illiusque effluxum per foramen EF inutilis erat, in circuitu cataractæ congelata supponebatur, idque rectè factum experimentis postea ostensum est, ita hic loci congelata supponi potest aqua omnis in vase tam in circuitu cataractæ quàm supra circellum, cujus fluiditas ad promptissimum & celerrimum aquæ effluxum per spatium annulare EP , QF , non requiritur; Et quemadmodum glacies in circuitu cataractæ constituta, $CEMA$, $DFNB$ pertinebat ad superficiem AB seu terminum glaciei continuo liquefcentis $KABL$, ita aqua supra circellum congelata produciatur ad punctum H , in eadem superficie AB positum; & uti glacies in circuitu cataractæ convexa est versus cataractam cadentem (272), sic etiam columna aquæ supra circellum congelata PHQ convexa erit versus

cataractam cadentem $AHPM$, $BHQFN$; * Considerari enim potest axis HG ut paries vasis cujus sectio sit $HGCA$, & foramen in fundo factum sit EP , qualicumque autem sit Lex quâ effluit aqua ex vase, eodem modo quo factum est à Newtono in hujus demonstrationis casu primo, concipi potest cataracta trans glaciem effluens, adhibitis cautionibus illic notatis, ut hæc Hypothesis Mathematica congruat cum verâ effluxus aquæ Lege, quatenus ad copiam aquæ effluentis dato tempore, quo posito evidens est lineam HP convexam sumi debere. Quapropter si ex punctis P & Q ad punctum H ducantur linee rectæ, quæ cum diametro PQ triangulum constituent, conus ex revolutione hujus trianguli circa axem HG genitus, totus continebitur in solido quod per rotationem figuræ convexe PHQ circa eundem axem HG generatur. Hoc igitur solidum, seu columna PHQ supra circellum congelata, magnitudine superat eandem

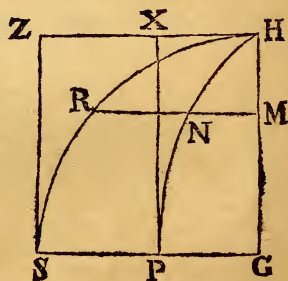
DE MOTU
CORPORUM.

BNFD convexa est in superficie internâ *AME*, *BNF* versus cataractam cadentem, sic etiam hæc columna *PHQ* convexa erit versus cataractam, & propterea major cono cuius basis est circellus ille *PQ* & altitudo *GH*, id est, major tertiâ parte cylindri eâdem base & altitudine descripti. Sustinet autem circellus ille pondus hujus columnæ, id est, pondus quod pondere cono seu tertiæ partis cylindri illius majus est.

Corol. 8. Pondus aquæ quam circellus valde parvus *PQ* sustinet, minus esse videtur pondere duarum tertiarum partium cylindri aquæ cuius basis est circellus ille & altitudo est *HG*. Nam stantibus jam positis, describi intelligatur dimidium sphæroidis cuius basis est circellus ille & semiaxis sive altitudo est *HG*. (1) Et hæc figura æqualis erit duabus tertiis partibus cylindri illius & comprehendet columnam aquæ congelatæ *PHQ* cuius pondus circellus ille sustinet. Nam ut motus aquæ sit maximè directus, columnæ illius superficies externa concurret cum basi *PQ* (1) in angulo nonnihil acuto, propterea quod aqua

illum cuius basis est circellus *PQ* & altitudo *HG*. Quare (per Prop. X. lib. 12. elem.) columna congelata *PHQ*, major est tertiâ parte cylindri aquæ, cuius basis est circellus *PQ* & altitudo *GH*. Sed sicut fundum *E C*, *FD* sustinet pondus aquæ in spatio solido *CEMA*, *DFNB* contentæ, ita circellus *PQ* sustinet pondus columnæ aquæ *PHQ* id est, pondus quod majus est pondere tertiæ partis cylindri aquæ cuius basis est circellus *PQ* & altitudo *GH*.

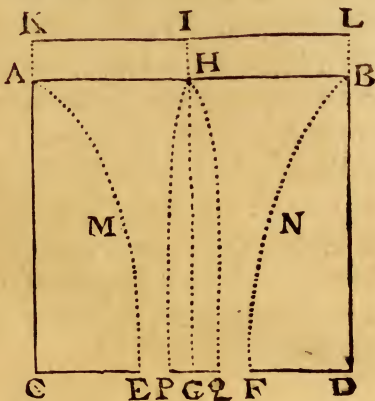
(1) * Et hæc figura æqualis erit &c. Centro *G*, & semiaxis conjugatis *GH* & *GP*, describatur ellipsos quadrans *HNP*, & centro eodem *G* ac radio *GH* circuli quadrans *HRS*, compleanturque rectangula *HGPX* & *HGSZ*. Ducatur in circulo ordinata quavis *RM*, ellipsi occurrens in *N*, erit *RM* ad *NM*, in datâ ratione *SG* ad *PG* (247. lib. 1.) & propterea si figuræ illæ circa axem *HG* revolvantur, circulus quem radius *MR* in hac revolutione describet, erit ad circum-
radio *MN* descriptum in datâ ratione *SG* ad *PG*, seu in datâ ratione cylindri quem rectangulum *HGSZ* ro-



tando describit ad cylindrum ex rotatione rectanguli *HGPX* genitum; unde (per cor. Lem. IV. lib. 1.) hæmisphærium ex revolutione quadrantis circuli *HRS* genitum, est ad hæmisphæroidem ex rotatione quadrantis ellipsos *HNP* in eâdem ratione. Cum igitur hæmisphærium sit ad cylindrum circumscriptum ut 2 ad 3 (170. lib. 2.) erit etiam hæmisphæroidis ad cylindrum circumscriptum qui per rotationem rectanguli *HGPX* generatur, in eâdem ratione 2 ad 3. Q. E. D.

(1) * In angulo nonnihil acuto. Nam quemadmodum angulus quem cataractæ *ABNFEM*

aqua cadendo perpetuò acceleratur & propter accelerationem fit tenuior; & cum angulus ille sit recto minor, hæc columna ad inferiores ejus partes ^(f) jacebit intra dimidium sphæroidis. ^(t) Eadem verò sursum acuta erit seu cuspidata, ne horizontalis motus aquæ ad verticem sphæroidis sit infinitè velocior quàm ejus motus horizontem versus. ^(u) Et quò minor est circellus PQ , eò acutior erit vertex columnæ; & circello in infinitum diminuto, angulus

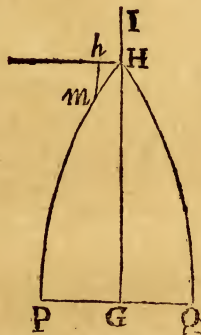


$ABNFEM$ superficies externa AME , BNF cum basi CE , DF constituit, est semper acutus, quia aqua cadendo semper acceleratur (272.) Sic etiam, ob eandem rationem, columnæ PHQ superficies externa concurret cum basi PQ in angulo acuto HPQ , HQP . Quia verò circulo PQ evanescente, seu coincidente HP cum axe HG , angulus ille HPG rectus evadit; si circulus est valdè parvus; angulus HPG erit ferè rectus seu non-nihil acutus.

^(f) Jacebit intra dimidium sphæroidis. Quia (ex naturâ ellipseos) in quâ tangentes per axium vertices ductæ angulos rectos cum axibus constituunt, sphæroidis superficies cum circello PQ , concurret in angulo recto.

^(t) * Eadem verò sursum acuta erit. Cum enim partes aquæ duplici motu cieantur in H , alio verticali qui lapsu per altitudinem IH acquiritur, alio horizontali quo partes aquæ ad cataractam formandam ad se mutuò accedunt, uti suprâ antè cas. 1^{um}. dictum est, atquè idè guttula aquæ in H , lineam curvam HP motu composito describat, necessum est ut angulus PHG sit acutus, & proinde columna PHQ cuspidata in H . Describat enim guttula aquæ lineam quam minimam Hh , motu horizontali, & eodem temporis momento lineam hm , motu verticali, atquè arcum Hm motu composito; & velocitas horizontalis erit ad velocitatem verticalem ut Hh ad hm .

Tom. I L



id est, ut sinus hmH seu mHG ad sinum anguli hHm . Sed evanescente angulo hHm , seu angulo mHG recto existente, sinus anguli mHG , infinitè major est sinu anguli hHm . Quare si angulus mHG rectus sit, horizontalis motus aquæ erit infinitè major quam motus ejus verticalis. Quod absurdum est; angulus igitur mHG acutus est.

276.

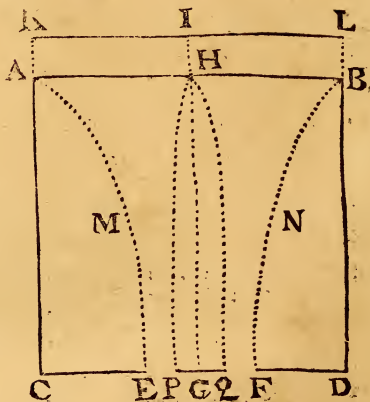
^(u) * Et quò minor est circellus PQ . Nam si circellus PQ ita augeatur, ut adæquet foramen EF illudque occludat, columna PHQ evadet cylindrica, & rectâ mh coincidente cum Hh angulus mHG rectus erit; & contrâ circello in infinitum diminuto, coincidat HmP , cum axe HG , angulusque mHG evanescet. Columna igitur tam ad superiores partes versùs H , quam ad inferiores partes versùs P & Q , jacebit intra dimidium sphæroidis.

P p

* Nam

DE MOTU
CORPO-
RUM.

$P H Q$ in infinitum diminuetur, & propterea columna jacebit intra dimidium sphæroidis. Est igitur columna illa minor dimidio sphæroidis, seu duabus tertiis partibus cylindri cujus basis est circellus ille & altitudo $G H$. Sustinet autem circellus vim aquæ ponderi hujus columnæ æqualem, cum pondus aquæ ambientis in defluxum ejus impendatur.



Corol. 9. Pondus aquæ quam circellus valde parvus $P Q$ sustinet, æquale est ponderi cylindri aquæ cujus basis est circellus ille & altitudo est $\frac{1}{2} G H$ quamproximè. (*) Nam pondus hocce est medium arithmeticum inter pondera coni & hemisphæroidis prædictæ. At si circellus ille non sit valde parvus, sed augeatur donec æquet foramen $E F$; hic sustinebit pondus aquæ totius sibi perpendiculariter imminentis, id est, pondus cylindri aquæ cujus basis est circellus ille & altitudo est $G H$.

Corol. 10. Et (quantum sentio) pondus quod circellus sustinet, est semper ad pondus cylindri aquæ, cujus basis est circellus ille & altitudo est $\frac{1}{2} G H$, (†) ut $E F q$ ad $E F q - \frac{1}{2} P Q q$, five ut circulus $E F$ ad excessum circuli hujus supra semissem circelli $P Q$ quamproximè.

(*) * Nam pondus hocce est medium arithmeticum. Cum enim columna illa aquæ, quam circellus valde parvus sustinet, major sit tertiâ parte cylindri cujus basis est circellus ille & altitudo $H G$ (cor. 7.), & minor duabus tertiis partibus ejusdem cylindri (cor. 8.), erit forè æqualis medio arithmetico inter cylindros $\frac{1}{3} P Q \times H G$; & $\frac{2}{3} P Q \times H G$. Est autem medium illud arithmeticum æquale dimidiæ summæ illorum cylindrorum, id est,

cylindro $\frac{1}{2} P Q \times H G$, cujus basis est circellus $P Q$, & altitudo $\frac{1}{2} H G$.

(†) * Ut $E F q$ ad $E F q - \frac{1}{2} P Q q$. Hæc enim suppositio, superioribus determinationibus satisfacit. Nam sit p pondus aquæ quam circellus sustinet; p pondus cylindri aquæ cujus basis est circellus ille & altitudo $G H$; & si (juxta cor. hoc 10.) ponatur $p : \frac{1}{2} P = E F^2 : E F^2 -$

$\frac{1}{2} P Q q$

$\frac{1}{2} PQ^2$, erit $p = \frac{\frac{1}{2} P \times EF^2}{EF^2 - \frac{1}{2} PQ^2}$. Sed

quantitas $\frac{\frac{1}{2} P \times EF^2}{EF^2 - \frac{1}{2} PQ^2} = \frac{P \times EF^2}{2EF^2 - PQ^2}$

semper major est quantitate $\frac{1}{3} P$, quod cor. 7. satisfacit. Et contrà quantitas

illa $\frac{P \times EF^2}{2EF^2 - PQ^2}$, minor est quam $\frac{2}{3} P$, ubi

circellus est, satis parvus seu quamdiu $2 PQ^2$

$< EF^2$ (cum enim fit $PQ^2 = \frac{EF^2}{2}$, tunc

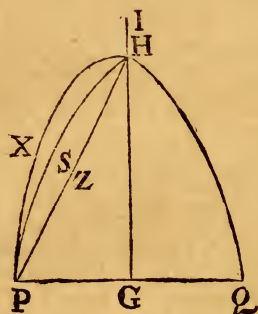
illa quantitas p est $\frac{2 P \times EF^2}{3 EF^2} = \frac{2}{3} P$,

(quæ est determinatio cor. 8.). Tandem ubi circellus infinitè minor est

quam foramen EF , fit $\frac{P \times EF^2}{2 EF^2 - PQ^2} = \frac{1}{2} P$, & ubi circellus adæquat foramen EF ,

est $\frac{P \times EF^2}{2 EF^2 - PQ^2} = P$, quæ duo cum cor.

9. determinationibus congruunt.



277. Si circellus PQ fit valdè parvus, & vertice P axe PG describatur per punctum H , parabolæ arcus PSH , & figura $PSHG$ circà $H'G$ convolvatur, solidum inde genitum columnam aquæ quam circellus sustinet exhibebit quam proximè. Nam angulus SPG quem parabola cum axe PG , continet, rectus est, & idèd quam proximè æqualis angulo quem prædictæ columnæ superficies cum circello valdè parvo PQ efficit (cor. 8.); & evanescente PG , angulus SHG arcu parabolæ SH & rectâ HG comprehensus fit infinitè parvus, ut oportet (per idem cor. 8.). Præterea si jungatur rectâ PZH , & centro G , ac semiaxis conjugatis GH , & GP

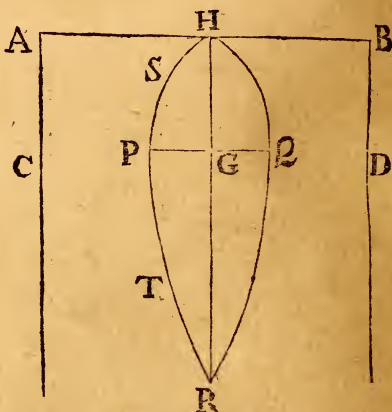
describatur ellipsoe quadrans PXH , & figuræ $PZHG$, $PSHG$, $PXHG$ circà axem HG convolvantur, solidum quod per revolutionem figuræ parabolicæ $PSHG$ generatur, majus erit cono ex rotatione trianguli PZH genito, & minus hemisphæroide quam figura PXH rotata describit, quod cor. 7º. & 8º. satisfacit. Tandem, calculo inito, facilè patet solidum quod per convolutionem figuræ $PSHG$, gignitur, esse ad cylindrum cujus basis est circellus PQ , & altitudo GH , ut 8 ad 15, quæ ratio non multum aberrat à ratione 1 ad 2 quam Newtonus in cor. 9. invenit.

277.

Cylindri, qui secundum longitudinem suam uniformiter progreditur, resistentia ex auctâ vel diminutâ ejus longitudine non mutatur; ideoque eadem est cum resistentia circuli eâdem diametro descripti & eâdem velocitate secundum lineam rectam plano ipsius perpendicularem progredientis.

(2) Nam latera cylindri motui ejus minimè opponuntur: & cylindrus, longitudine ejus in infinitum diminutâ, in circulum vertitur. PRO.

278. Si circulus P Q valdè parvus maneât respectu foraminis E F, foramen verò E F quantumvis augeatur finitum sit, & vas A B D C infinitum evadat, æquales erunt altitudines I G & H G, & velocitas aquæ in loco P Q, ea erit quam aqua cadendo & casu suo describendo altitudinem H G, acquirere potest (per cor. 1. Prop. hujus 36.). Iisdem positis, si vas A B D C infra circulum P Q continuetur, & aqua postquam pervenit ad locum P Q, solâ vi infra pergat uniformiter moveri cum illâ velocitate quam habet in loco P Q, sitque P Q R columna aquæ congelatæ, cujus fluiditas ad promptissimum alterius aquæ motum non requiritur, ut supra de columnâ P H Q dictum est; erit $GR = 2 GH$ & PTR ferè arcus parabolæ cujus vertex P axis P G, & ordinata G R. Nam * fingatur considerari lapsus ejus aquæ quæ per conoeidem H P Q moveretur seorsim à lapsu reliquæ aquæ Vasis, liquet quod eo tempore quo aquæ guttâ motu verticali uniformiter accelerato cadit ex H in G effluet bis ea aquæ copia quæ in conoeide H P Q continetur ea ergo aquæ copia erit æqualis cylindro cujus altitudo erit H G, & Basis circulus P Q, particula verò G celeritate ex lapsu per H acquisita describet $2 HG$ sive G R, tota ergo aqua quæ per Conoeidem H P Q movebitur occupabit figuram cujus Basis est circulus P Q, cujus altitudo est $2 HG$, & soliditas dimidium cylindri cujus P Q foret Basis & altitudo $2 HG$, sed per præcedentem Paraboloëidem est ferè dimidium cylindri circumscripti ergo aqua per Conoeidem effluit eum Paraboloëidem occuparet est ergo columna P Q R columna aquæ congelatæ quæ ad promptissimum aquæ reliquæ cir-



compositæ motum non requiritur. Hæc ad demonstrationem Scholii proximi hic adnectenda visa sunt, utrum satis rectè Newtonianæ demonstrationis indolem simus affectati videat B. Lector,

Si quid novissi rectius istis

Candidus impertii; si non, his utere mecum.

(2) * Nam latera cylindri &c. Hic enim latera cylindri esse politissima, & medii tenacitatem & frictionem esse nullam supponitur.

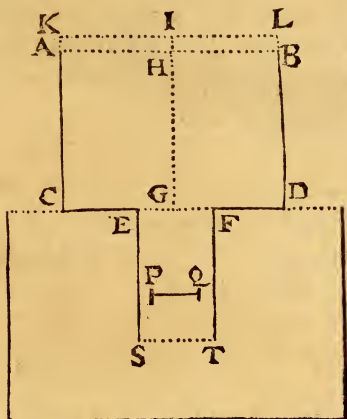
279. Lemma. Vires uniformes sunt directæ ut quantitates motus quas generant, & inversæ ut tempora quibus illas generant (13. & 15. lib. 1.); & quia motus quantitates sunt ut massæ & velocitates conjunctim, sive ut volumina & densitates & velocitates, vires uniformes sunt etiam in ratione compositâ ex rationibus directis voluminum, densitatum & velocitatum & ratione inversâ temporum quibus velocitates illas generant; cumque tempora illa sint ut

PROPOSITIO XXXVII. THEOREMA XXIX.

LIBER
SECT. VII.
PROP.
XXXVII.
THEO.
XXIX.

Cylindri, qui in fluido compresso infinito & non elastico secundum longitudinem suam uniformiter progreditur, resistentia, quæ oritur à magnitudine sectionis transversæ, est ad vim quâ totus ejus motus, interea dum quadruplum longitudinis suæ describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas medii ad densitatem cylindri quamproximè.

Nam si vas $ABDC$ fundo suo CD superficiem aquæ stagnantis tangat, & aqua ex hoc vase per canalem cylindricum $EFTS$ horizonti perpendicularem in aquam stagnantem effluat, locetur autem circellus PQ horizonti parallelus ubi vis in medio canalis, & producat CA ad K , ut sit AK ad CK in duplicatâ ratione quam habet excessus orificii canalis EF supra circellum PQ ad circellum AB : ma-



nifestum est (per cas. 5. cas. 6. & cor. 1. prop. xxxvi) quod velocitas aquæ transeuntis per spatium annulare inter circellum & latera vasis, ea erit quam aqua cadendo & casu suo describendo altitudinem KC vel IG acquirere potest.

ut spatia descripta directè & velocitates inverse (31. lib. 1.); vires uniformes sunt quoque in ratione compositâ ex rationibus directis voluminum, densitatum & quadratorum velocitatis & ratione inversâ spatorum descriptorum, & quia velocitates sunt ut spatia descripta directè & tempora inverse, vires uniformes sunt etiam in ratione compositâ ex ratione voluminum, densitatum & spatorum descriptorum, & ratione inversâ duplicatâ temporum, quibus spatia illa describuntur.

280. Cor. Quoniam cylindrorum volumina sunt ut eorum altitudines & diametrorum quadrata conjunctim; vires uniformes quibus argentur cylindri, sunt in ratione quæ componitur ex rationibus directis

altitudinum cylindrorum, quadratorum diametrorum, densitatum & velocitatum à viribus illis genitarum, & ratione inversâ temporum quibus velocitates illas generant; sunt etiam in ratione quæ componitur ex rationibus directis altitudinum, quadratorum diametrorum, densitatum & quadratorum velocitatum, & ratione inversâ spatorum descriptorum; Sunt quoque vires illæ in ratione compositâ ex rationibus directis altitudinum cylindrorum, quadratorum diametrorum, densitatum & spatorum descriptorum, & ratione inversâ duplicatâ temporum, quibus spatia illa describuntur. Ubi prædictarum quantitarum, ex quibus virium ratio composita est, aliquæ datæ sunt, hæc deletis habetur virium ratio.

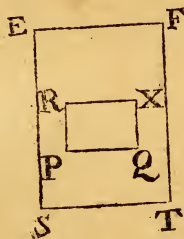
DE MOTU
CORPORUM
R. U. M.

Et (per corol. x. prop. xxxvi.) si vasis latitudo sit infinita, (a) ut lineola *HI* evanescat & altitudines *IG*, *HG* æquantur: vis aquæ defluentis in circellum erit ad pondus cylindri cujus basis est circellus ille & altitudo est $\frac{1}{2}IG$, ut *EFq* ad $EFq - \frac{1}{2}PQq$ quam proximè. Nam vis aquæ, (b) uniformi motu defluentis per totum canalem, eadem erit in circellum *PQ* in quâcunque canalis parte locatum.

Claudantur jam canalis orificia *EF*, *ST*, & ascendat circellus in fluido undique compresso & ascensu suo cogat aquam superiorem descendere per spatium annulare inter circellum & latera canalis: & velocitas circelli ascendentis erit ad velocitatem aquæ descendentis (c) ut differentia circulorum *EF* & *PQ* ad circulum *PQ*, & velocitas circelli ascendentis ad summam velocitatum, (d) hoc est, ad velocitatem relativam aquæ descendentis quâ præterfluit circellum ascendentem, ut differentia circulorum *EF* & *PQ* ad circulum *EF*, sive ut $EFq - PQq$ ad EFq .

(a) * Ut lineola *HI* evanescat. Per cor. 1. prop. 37. aut (per not. 275.).

(b) * Uniformi motu defluentis. (Per cal. 6. prop. 36.).



(c) * Ut differentia circulorum. Velocitates uniformes sunt ut spatia eodem tempore descripta; sed intereadum circulus *PQ* spatium solidum, seu cylindrum *PQXR* describit, descendit aquæ quantitas huic cylindro æqualis, & propterea altitudo verticalis per quam aqua descendit, æquatur longitudini quæ habetur dividendo valorem cylindri *PQXR* per valorem

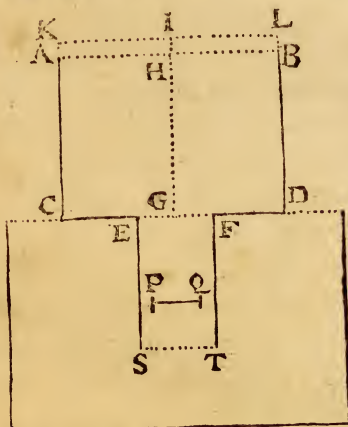
sectionis annularis inter circulum *PQ* & vasis latera *ES*, *FT* comprehensam, ideoque si \overline{EF}^2 & \overline{PQ}^2 , circulos, & *RP*, lineam rectam significant, altitudo illa per quam aqua descendit est $\frac{PQ^2 \times RP}{EF^2 - PQ^2}$.

Quare velocitas circuli ascendentis est ad velocitatem aquæ descendentis ut altitudo *RP*, ad altitudinem $\frac{PQ^2 \times RP}{EF^2 - PQ^2}$, id

est, ut $\overline{EF}^2 - \overline{PQ}^2$ ad \overline{PQ}^2 , sive ut differentia circulorum *EF* & *PQ* ad circulum *PQ*.

(d) * Hoc est ad velocitatem relativam. Cum circulus ascendat & aqua descendat, velocitas relativa æqualis est summæ velocitatum oppositarum circuli & aquæ. Velocias absoluta circuli ascendentis dicitur *V*, velocitas absoluta aquæ descendentis *v*, & quia circuli sunt ut diametrorum quadrata, si *EF*, & *PQ*, pro circulorum diametris sumantur; erit (ex dem.) $V : v = EF^2 - PQ^2 : PQ^2$, & ideo $V : V + v = EF^2 - PQ^2 : EF^2$.

EFq. Sit illa velocitas relativa æqualis velocitati, quâ supra ostensum est aquam transire per idem spatium annulare dum circellus interea immotus manet, id est, velocitati quam aqua cadendo & casu suo describendo altitudinem IG acquirere potest: & vis aquæ in circellum ascendentem eadem erit ac prius (per legum corol. v.) id est, resistentia circelli ascendentis erit ad pondus cylindri aquæ cujus basis est circellus ille & altitudo est $\frac{1}{2}IG$, ut EFq ad $EFq - \frac{1}{2}PQq$ quamproximè. Velocitas autem circelli erit ad velocitatem, quam aqua cadendo & casu suo describendo altitudinem IG acquirit, ut $EFq - PQq$ ad EFq .



Augeatur amplitudo canalis in infinitum: & rationes illæ inter $EFq - PQq$ & EFq , interque EFq & $EFq - \frac{1}{2}PQq$ accedent ultimo ad rationes æqualitatis. Et propterea velocitas circelli ea nunc erit quam aqua cadendo & casu suo describendo altitudinem IG acquirere potest, resistentia verò ejus æqualis evadet ponderi cylindri cujus basis est circellus ille & altitudo dimidium est altitudinis IG , à quâ cylindrus cadere debet ut velocitatem circelli ascendentis acquirat: (e) & hâc velocitate cylindrus, tempore cadendi, quadruplum longitudinis suæ describet. Resistentia autem cylindri, hâc velocitate secundum longitudinem suam progredientis, eadem est cum resistentia circelli (per lemma iv.) ideoque æqualis est vi quâ motus ejus, interea dum quadruplum longitudinis suæ describit, (f) generari potest quamproximè.

Sic

(e) * Et hâc velocitate, cylindrus tempore cadendi duplum longitudinis IG , seu quadruplum longitudinis suæ $\frac{1}{2}IG$, describet (30. lib. 1.).

(f) * Generari potest quamproximè. Quo enim tempore cylindrus cum prædi-

ctâ velocitate uniformiter progrediendo, describit spatium $2IG$, proprio pondere cadendo describeret altitudinem IG , & velocitatem illam acquireret (30. lib. 1.). Cum igitur resistentia æqualis sit ponderi cylindri, patet propositum. 280.

DE MOTU
CORPORUM.

Si longitudo cylindri augeatur vel minuatur: motus ejus ut & tempus, quo quadruplum longitudinis suæ describit, (g) augebitur vel minuetur in eâdem ratione, ideoque vis illa, quâ motus auctus vel diminutus, tempore pariter aucto vel diminuto, generari vel tolli possit, non mutabitur; ac proinde etiam æqualis est resistentiæ cylindri, nam & hæc quoque immutata manet per lemma IV.

(h) Si densitas cylindri augeatur vel minuatur: motus ejus ut & vis quâ motus eodem tempore generari vel tolli potest, in eâdem ratione augebitur vel minuetur. Resistentia itaque cylindri cujuscunque erit ad vim quâ totus ejus motus, interea dum quadruplum longitudinis suæ describit, vel generari possit vel tolli, ut densitas medii ad densitatem cylindri quamproximè.
Q. E. D.

Fluidum autem comprimi debet ut sit continuum, (i) continuum verò esse debet & non elasticum, ut pressio omnis, quæ ab ejus compressione oritur, propagetur in instanti, & in omnes moti corporis partes æqualiter agendo resistentiam non mutet. Pressio utique, quæ à motu corporis oritur, impenditur in motum partium fluidi generandum & resistentiam
creat.

(g) * *Augebitur vel minuetur.* Quantitas motûs in cylindro cujus basis, densitas & velocitas datæ sunt, augeatur vel minuitur in ratione longitudinis cylindri seu voluminis, & tempus quo cylindrus datâ illâ velocitate uniformiter progrediendo quadruplum longitudinis suæ describit, augeatur vel minuitur in eâdem longitudinis auctæ vel diminutæ ratione (5. lib. 1.) ideoque (179) vis illa quâ motus auctus &c.

(h) * *Si densitas cylindri cæteris manentibus, augeatur vel minuatur, motus ejus ut & vis quâ motus eodem tempore generari vel tolli potest, in eâdem ratione augebitur vel minuetur* (179). Cum igitur cylindri cujuscunque resistentia æqualis sit vi quâ motus cylindri aquæ ejusdem basis, altitudinis & velocitatis, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit generari vel tolli possit, & vis hæc sit ad

ad vim quâ totus prioris cylindri motus eodem tempore generari possit vel tolli, ut densitas aquæ ad densitatem cylindri, consequens est ut resistentia cylindri cujuscunque sit ad vim quâ totus ejus motus, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit generari vel tolli potest, ut densitas aquæ ad densitatem cylindri quamproximè.

(i) * *Continuum verò esse debet & non elasticum.* Nam si fluidum esset elasticum, ipsius partes per compressionem condensarentur, & deinde rarefierent, atque ita pressio per motum progressivum, qui instantaneus esse non potest, propagaretur. At si fluidum continuum sit & densari compressione nequeat, pressio propagabitur in instanti. Experimentis vero constat aquam in statu naturali constitutam vix posse condensari, seu in spatium minus compressione redigi; cum e contra aer maximè condensationis & rarefactionis sit capax.

creat. Pressio autem quæ oritur à compressione fluidi, utcumque fortis sit, si propagetur in instanti, nullum generat motum in partibus fluidi continui, nullam omnino inducit motus mutationem; ideoque resistantiam nec auget nec minuit. Certè actio fluidi, quæ ab ejus compressione oritur, fortior esse non potest in partes posticas corporis moti quam in ejus partes anticas, ideoque resistantiam in hac propositione descriptam minuere non potest: & fortior non erit in partes anticas quam in posticas, si modo propagatio ejus infinitè velocior sit quam motus corporis pressi. Infinitè autem velocior erit & propagabitur in instanti, si modo fluidum sit continuum & non elasticum.

LIBER
SECUND.
SECT. VII.
PROP.
XXXVII.
THEOR.
XXIX.

(k) *Corol. 1.* Cylindrorum, qui secundum longitudines suas in mediis continuis infinitis uniformiter progrediuntur, resistantiæ sunt in ratione quæ componitur ex duplicatâ ratione velocitatum & duplicatâ ratione diametrorum & ratione densitatis mediorum.

(l) *Corol. 2.* Si amplitudo canalis non augeatur in infinitum. sed cylindrus in medio quiescente incluso secundum longitudinem suam progrediatur, & interea axis ejus cum axe canalis coincidat: resistantia ejus erit ad vim quâ totus ejus motus, quo tempore quadruplum longitudinis suæ describit, vel generari possit vel

(k) *Cor. 1.* Sic demonstratur. Resistentia cylindri cujusque est directè ut densitas medii & vis uniformis quâ totus cylindri motus, quo tempore quadruplum longitudinis suæ describit vel generari vel tolli possit, & inversè ut densitas cylindri (ex dem.); Sed vis illa uniformis est in ratione compositâ ex rationibus directis longitudinis cylindri, quadrati diametri, densitatis & quadrati velocitatis & ex ratione inversâ spatii descripti, seu ex ratione inversâ longitudinis cylindri (280). Quare (per compositionem rationum &

ex æquo), resistantia cylindri cujuscumque, si conferatur cum resistantiâ alterius cylindri, est in ratione quæ componitur ex ratione densitatis medii, & ratione duplicatâ diametri & duplicatâ ratione velocitatis.

(l) * *Cor. 2.* Sic demonstratur. * Si Canalis non sit infinitus respectu baseos cylindri inclusi, resumantur ea quæ sub initium Theor. istius 37. dicebantur; Primo nempe quod ascendente circello in canali clauso, velocitas relativa aquæ semper sit ad ejus velocitatem ut basis cana-

280.

— PQ ad EF bis: ^(m) resistentia cylindri erit ad vim quâ totus ejus motus, interea dum longitudinem L describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas medii ad densitatem cylindri.

LIBER
SECOND.
SECT. VII.
PROP.
XXXVII.
THEOR.
XXIX.

Scholium.

In hâc propositione resistentiam investigavimus quæ oritur à solâ magnitudine transversæ sectionis cylindri, neglectâ resistentiæ parte quæ ab obliquitate motuum oriri possit. Nam quemadmodum in casu primo propositionis xxxvi. obliquitas motuum, quibus partes aquæ in vase, undique convergebant in foramen EF , impedivit effluxum aquæ illius per foramen: sic in hâc propositione, obliquitas motuum, quibus partes aquæ ab anteriore cylindri termino pressæ, cedunt pressioni & ⁽ⁿ⁾ undique divergunt, retardat eorum transitum per loca in circuitu termini illius antecedentis versus posteriores partes cylindri, efficitque ut fluidum ad majorem distantiam commoveatur & resistentiam auget, ^(o) idque in eâ ferè ratione quâ effluxum aquæ è vase diminuit, id est in ratione duplicatâ 25 ad 21 circiter. Et quemadmodum, in propositionis illius casu primo, effecimus ut partes aquæ perpendiculariter & maximâ copiâ transirent per foramen EF , ponendo quod aqua omnis in vase

fitas aquæ sive medii, ad densitatem Cylindri, ergo tandem Resistentia est ad vim quâ motus in Cylindro generari vel tolli potest quo tempore quadruplum suæ longitudinis propriâ cum velocitate describit, ut EF^2 ad $EF^2 - \frac{1}{2}PQ^2$ & bis ut EF^2 ad $EF^2 - PQ^2$ & ut densitas medii ad densitatem Cylindri. Q. E. D.

(m) * *Resistentia cylindri erit ad vim.* Nam (per cor. 2. & hyp.) resistentia cylindri est ad vim quâ totus ejus motus, quo tempore quadruplum longitudinis suæ uniformiter describit vel generari possit vel tolli, in ratione compositâ ex ratione quadruplæ longitudinis cylindri ad longitudinem L & ratione densitatis medii ad densitatem cylindri, & (279) vis quâ totus cylindri motus, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit, generari vel tol-

li possit, est ad vim quâ idem ejusdem cylindri motus quo tempore longitudinem L uniformiter describit vel tolli possit vel generari, in ratione inversâ temporum, sive ob eandem utrinque celeritatem in ratione inversâ spatiorum, hoc est, in ratione longitudinis L ad quadruplum longitudinis cylindri. Quare (ex æquo) resistentia cylindri est ad vim quâ totus ejus motus, intereadum longitudinem L uniformiter describit tolli possit vel generari, ut densitas medii ad densitatem cylindri.

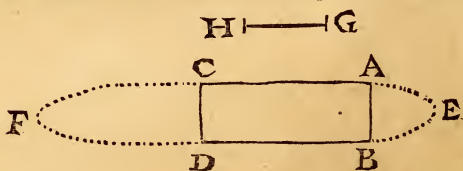
(n) * *Et undique divergunt.* Vid. Prop. 41. & 42. lib. hujus.

(o) * *Idque in eâ ferè ratione.* Eodem enim ferè modo motus obliqui in aquæ partibus excitantur, sive aqua in planum circuli immotum impingat, sive circulus eâdem cum velocitate in aquâ quiescente feratur. Q. E. D.

280.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

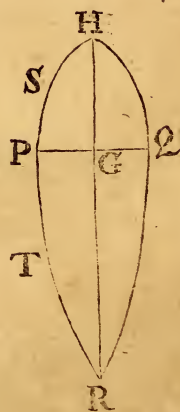
se quæ in circuitu cataractæ congelata fuerat, & cujus motus obliquus erat & inutilis, maneret sine motu: sic in hac propositione, ut obliquitas motuum tollatur & partes aquæ motu maximè directo & brevissimo cedentes facillimum præbeant transitum cylindro, & sola maneat resistantia, quæ oritur à magnitudine sectionis transversæ, quæque diminui non potest nisi diminuendo diametrum cylindri, concipiendum est quod partes fluidi, quarum motus sunt obliqui & inutiles & resistantiam creant, quiescant inter se ad utrumque cylindri terminum, & cohæreant & (p) cylindro jungantur. Sit $ABCD$ rectangulum, & sint AE & BE arcus duo parabolici axe AB descripti, latere autem recto quod sit ad spatium HG , describendum à cylindro cadente dum veloci-



(p) * Et Cylindro jungantur. Ut cum. 277. 278. factum est, ubi circulo PQ in quem aqua influebat cum eâ velocitate quam cadendo & casu suo describendo altitudinem HG acquirit & deinde movebatur uniformiter junctæ sunt glaciei columnæ duæ parabolice PHQ & PRQ , quæ aquas exhibent, quarum fluiditas ac motus sunt inutiles, & parabolarum PSH , PTS erat vertex principalis P , axis PG , & ordinatæ GH , ac GR , ideoque parabolæ PSH , latus rectum $\frac{GH^2}{PG}$, & parabolæ PTR latus rectum $\frac{GR^2}{PG}$

seu $\frac{4GH^2}{PG}$ prioris $\frac{GH^2}{PG}$, quadruplum

(per theor. 1. de parab.). Hinc si aqua quiescat & circulus PQ in aquâ moveatur cum eadem velocitate quam grave cadendo & casu suo describendo altitudinem HG acquirit, columnæ illæ PHQ & PRQ aqua, ferè exponent quarum fluiditas ac motus inutiles sunt ut partes aquæ motu maximè directo & brevissimo cedentes facillimum præbeant transitum circulo. Sed (per Lem. IV.) loco circuli PQ substitui potest cylindrus $ABDC$



eâdem velocitate motus, & cujus bases AB , CD circulo PQ æquales sint, quibus proinde basibus adjungendæ sunt columnæ duæ AEB , CFD columnis PHQ , PRQ æquales respectivè, atque idipsum est quod Newtonus in hoc scholio fecit. Siquidem junctâ EF , mediis basibus AB , CD , occurrente in L & K , & positis AB

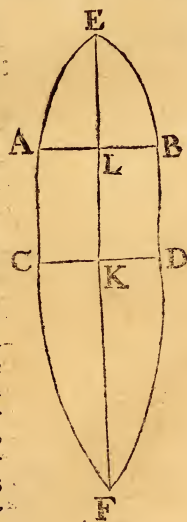
locitatem suam acquirit, ut HG ad $\frac{1}{2}AB$. Sint etiam CF & DF arcus alii duo parabolici, axe CD & latere recto quod sit prioris lateris recti quadruplum descripti; & convoluzione figuræ circum axem EF generetur solidum cujus media pars $ABDC$ sit cylindrus de quo agimus, & partes extremæ ABE & CDF contineant partes fluidi inter se quiescentes & in corpora duo rigida concretas, quæ cylindro utrinque tanquam caput & cauda adhæreant. Et solidi $EACFDB$, secundum longitudinem axis sui FE in partes versus E progredientis, resistantia ea erit quamproxime quam in hac propositione descripsimus, id est, quæ rationem illam habet ad vim quâ totus cylindri motus, interea dum longitudo $4AC$ motu illo uniformiter continuato describatur vel tolli possit vel generari, quam densitas fluidi habet ad densitatem cylindri quamproximè. (9) Et hæc vi resistantia minor esse non potest quàm in ratione 2 ad 3. per corol. 7. prop. xxxvi. LEM.

AB & CD ipsi PQ æqualibus; est (per Newt. constr.) Parabolæ AE latus rectum $\frac{HG^2}{AL} = \frac{HG^2}{PG} = \frac{EL^2}{AL}$, & idè $EL = HG$. Et simili modo parabolæ CF , Newtonianâ constructione descriptæ, latus rectum est $\frac{4HG^2}{PG} = \frac{KF^2}{CK} = \frac{KF^2}{PG}$, ac proindè $KF = 2HG = GR$. Columnæ igitur AEB & CFD , non differunt à columnis PHQ & PRQ .

(9) * Et hæc vi resistantia minor esse non potest &c. Resistentia (per cor. 7. prop. 36.) minor esse non potest pondere cylindri aquæ, cujus basis est circulus PQ (sive AB) & altitudo $\frac{1}{2}EL$ seu $\frac{1}{2}HG$. (vid. figuras superiores.) Velocitas quam hic cylindrus aquæ, vi ponderis sui cadendo & casu suo describendo altitudinem EL acquirit, æqualis est velocitati cum quâ cylindrus $ACDB$, in aquâ movetur (ex dem.) & idè cum basis AB sit etiam utriusque cylindro communis, pondus cylindri aquæ erit ad vim quâ totus cylindri $ABDC$ motus, quo tempore longitudo $4AC$ uniformiter describit, generari possit vel tolli, in ratione com-

positâ ex ratione densitatis aquæ ad densitatem cylindri $ABDC$, & ratione altitudinis $\frac{1}{2}EL$ ad altitudinem AC , & ratione spatii $4AC$ ad spatium $2EL$ (280), id est, in ratione compositâ ex ratione densitatis aquæ ad densitatem cylindri $ABDC$ & ratione 2 ad 3. Si itaque vis quâ totus cylindri $ABDC$, motus, intereadum longitudinem $4AC$, uniformiter describit, generari vel tolli possit, sit ad vim aliquam P , ut densitas cylindri $ABDC$ ad densitatem aquæ, erit (ex æquo) pondus prædicti cylindri aquæ ad vim P ut 2 ad 3, atquè idè pondus cylindri aquæ, quo resistantia minor esse non potest, quam in ratione 2 ad 3.

280.



L E M M A V.

Si cylindrus, sphaera & sphærois, quorum latitudines sunt æquales, in medio canalis cylindrici ita locentur successive ut eorum axes cum axe canalis coincidant: hæc corpora fluxum aquæ per canalem æqualiter impediunt.

(^r) Nam spatia inter canalem & cylindrum, sphæram, & sphæroidem per quæ aqua transit, sunt æqualia: & aqua per æqualia spatia æqualiter transit.

Hæc ita se habent ex hypothesi, quòd aqua omnis supra cylindrum sphæram vel sphæroidem congelatur, cujus fluiditas ad celerrimum aquæ transitum non requiritur, ut in corol. VII. prop. xxxvi. explicui.

L E M M A VI.

Iisdem positis, corpora prædicta æqualiter urgentur ab aquâ per canalem fluente.

Patet per lemma v. & motus legem tertiam. Aqua utique & corpora in se mutuo æqualiter agunt.

L E M M A VII.

Si aqua quiescat in canali, & hæc corpora in partes contrarias æquali velocitate per canalem ferantur: æquales erunt eorum resistentiæ inter se.

Constat ex lemmate superiore, nam motus relativi iidem inter se manent.

Scho-

(^r) * Nam spatia inter canalem & aqua transit sunt æqualia. Vid. Schol. sequens.
transversas sectiones, seu latitudines maximas cylindri, sphaeræ & sphæroidis per quæ

Scholium.

LIBER
SECUND.
SECT. VII.
PROP.
XXXVII.
THEOR.
XXIX.

Eadem est ratio corporum omnium convexorum & rotundorum, quorum axes cum axe canalis coincidunt. Differentia aliqua ex majore vel minore frictione oriri potest; sed in his lemmatis corpora esse politicissima supponimus, & medii tenacitatem & frictionem esse nullam, & quod partes fluidi, quæ motibus suis obliquis & superfluis fluxum aquæ per canalem perturbare, impedire, & retardare possunt, quiescant inter se tanquam gelu constrictæ, & corporibus ad ipsorum partes anticæ & posticæ adhæreant, perinde ut in scholio propositionis præcedentis exposui. Agitur enim in sequentibus de resistentiâ omnium minimâ quam corpora rotunda, datis maximis sectionibus transversis descripta, habere possunt.

Corpora fluidis innatantia, ubi moventur in directum, efficiunt ut fluidum ad partem anticam ascendat, ad posticam subsidat, præsertim si figura sint obtusa; & inde resistentiam paulo majorem sentiunt quàm si capite & caudâ sint acutis. Et corpora in fluidis elasticis mota, si ante & post obtusa sint, fluidum paulo magis condensant ad anticam partem; & paulo magis relaxant ad posticam; & inde resistentiam paulo majorem sentiunt quàm si capite & caudâ sint acutis. Sed nos in his lemmatis & propositionibus non agimus de fluidis elasticis, sed de non elasticis; non de insidentibus fluido, sed de altè immersis. Et ubi resistentia corporum in fluidis non elasticis innotescit, augenda erit hæc resistentia aliquantulum tam in fluidis elasticis, qualis est aer, quàm in superficiebus fluidorum stagnantium, qualia sunt maria & paludes.

PROPOSITIO XXXVIII. THEOREMA XXX.

Globi, in fluido compresso infinito & non elastico uniformiter progredientis, resistentia est ad vim quâ totus ejus motus, quo tempore octo tertias partes diametri suæ describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas fluidi ad densitatem globi quamproximè.

(^t) Nam globus est ad cylindrum circumscriptum ut duo ad tria; & propterea vis illa, quæ tollere possit motum omnem cylindri interea dum cylindrus describat longitudinem quatuor diametrorum, globi motum omnem tollet interea dum globus describat duas tertias partes hujus longitudinis, id est, octo tertias partes diametri propriæ. Resistentia autem cylindri est ad hanc vim quamproximè ut densitas fluidi ad densitatem cylindri vel globi per prop. xxxvii. & resistentia globi æqualis est resistentiæ cylindri per lem. v, vi, vii. *Q. E. D.*

(^t) *Corol. 1.* Globorum, in mediis compressis infinitis, resistentiæ sunt in ratione quæ componitur ex duplicatâ ratione velocitatis, & duplicatâ ratione diametri, & ratione densitatis mediorum.

Corol. 2. Velocitas maxima quâcum globus, vi ponderis sui comparativi, in fluido resistente potest descendere, ea est quam acquirere potest globus idem, eodem pondere, sine resistentiâ cadendo & casu suo describendo spatium quod sit ad quatuor tertias partes diametri suæ ut densitas globi ad densitatem

(^t) * Nam globus est ad cylindrum circumscriptum ut duo ad tria (170. lib. 1.) & propterea, cum eadem sit globi & cylindri densitas eademque velocitas (ex hyp.) quantitas motus globi est ad quantitatem motus cylindri ut duo ad tria, & tempus quo globus octo tertias partes diametri propriæ uniformiter describit, est ad tempus quo cylindrus eadem uniformi velocitate quadruplum longitudinis suæ, seu duodecim tertias diametrorum globi describit, etiam ut duo ad tria. Quare (178) vis uniformis quâ totus glo-

bi motus intereadum octo tertias partes diametri propriæ describit tolli possit vel generari, est ad vim uniformem quâ totus cylindri motus, quo tempore longitudinem quatuor diametrorum globi describit vel tolli vel generari possit ut duo ad tria directè & duo ad tria inversè, id est, in ratione æqualitatis. Resistentia autem cylindri &c.

(^t) * *Cor. 1.* Patet per cor. 1. prop. 37., quia resistentia globi æqualis est resistentiæ cylindri circumscripti.

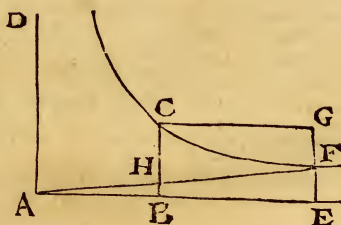
tatem fluidi. Nam globus tempore casus sui, cum velocitate cadendo acquisita, (^u) describet spatium quod erit ad octo tertias diametri suæ, ut densitas globi ad densitatem fluidi; & vis ponderis motum hunc generans, erit ad vim quæ motum eundem generare possit, quo tempore globus octo tertias diametri suæ eadem velocitate describit, ut (^x) densitas fluidi ad densitatem globi: ideoque per hanc propositionem, vis ponderis æqualis erit vi resistentiæ, & propterea globum accelerare non potest.

(^y) *Corol. 3.* Datâ & densitate globi & velocitate ejus sub initio motus, ut & densitate fluidi compressi quiescentis in quo globus movetur; datur ad omne tempus & velocitas globi & ejus resistentia & spatium ab eo descriptum, per corol. VII. prop. xxxv.

(^u) * Describet spatium quod erit ad octo tertias partes diametri suæ &c. Describet enim spatium duplum illius quod vi ponderis sui comparativi sine resistentia cadendo descripsit (30. lib. 2.), id est, spatium quod erit ad octo tertias partes &c.

(^x) * Ut densitas fluidi ad densitatem globi. Sit D diameter globi, $2F$ spatium quod sit ad $\frac{8}{3} D$ ut densitas globi ad densitatem fluidi; & tempus quo globus uniformiter describit spatium $\frac{8}{3} D$, erit ad tempus quo eadem uniformi velocitate describit spatium $2F$, ut $\frac{8}{3} D$ ad $2F$ (5. lib. 1.), id est, ut densitas fluidi ad densitatem globi. Cum igitur vires uniformes sint reciproce ut tempora quibus motus æquales generant (279), patet propositum.

(^y) 282. *Cor. 3.* Datâ & densitate globi & velocitate ejus sub initio motus & densitate fluidi datur ad omne tempus & velocitas globi, & ejus resistentia & spatium ab eo descriptum. * Primum, ex datâ densitate globi, & densitate fluidi, invenietur, per Cor. 2, vis æqualis resistentiæ cum velocitas ea est quam



acquirere potest is globus, cadendo in vacuo per vim sui ponderis comparativi & describendo spatium quod sit ad quatuor tertias Diametri suæ ut densitas globi ad densitatem fluidi.

282.

Secundò, ex datâ hac resistentiâ invenietur resistentia quæ comperit velocitati globi de quo agitur sub initio ejus motus, quia resistentiæ hic supponuntur esse ut quadrata velocitatum; istâ autem resistentiâ cognitâ dabitur tempus quo si hæc resistentia uniformiter ageret totam velocitatem quam habet globus sub initio motus destrueret posset, sicque si BC designet eam velocitatem initio motus simulque resistentiam ipsi competentem, designeturque per AB illud tempus quo ea velocitas per resistentiam uniformem destrui potest, & erit

$R r$

æto

DE MOTU
CORPO-
RUM.

fito perpendiculo AD, asymptotis AD, AB per punctum C describatur Hyperbolâ, ex ejus Hyperbolæ constructione dabitur ad quodlibet tempus (quod designabitur per BE) velocitas residua EF, resistentia BH, & spatium descriptum CBEF; Quâ autem ratione hæc singula ad calculum revocentur dicendum.

I. Vis illa quæ resistentiæ æqualis esse debet cum Corpus habet velocitatem maximam quam lapsu suo in fluido dato acquirere potest, est ipsum pondus comparativum corporis, sit ergo A ejus pondus, Densitas data corporis est ad densitatem fluidi, ut A ad pondus æqualis voluminis fluidi, quo invento, detrahatur illud ex pondere A, relinquitur pondus comparativum globi in fluido quod dicatur B.

Ut præterea determinetur tempus quo eo pondere B corpus percurreret cadendo spatium quod sit ad quatuor tertias Diametri suæ ut ejus densitas ad densitatem fluidi, sive, si dicatur D Diameter

& dicatur F spatium quod sit ad $\frac{4}{3}D$

ut densitas globi ad densitatem medii, ut determinetur tempus quo globus pondere B cadendo percurreret spatium F posito quod grave cadendo in vacuo pondere A tempore unius minuti secundi pedes

Parisienses $15 \frac{1}{12}$ percurrit, & cum spacia

diversis viribus acceleratricibus descripta eodem tempore sint ut illæ vi-

res, spatium $15 \frac{1}{12}$ pedum pondere A uno

minuto secundo percursum est ad spatium

eodem tempore pondere B percursum ut A ad B. Ut autem est illud spatium, ad spacia

F, ita quadratum minuti unius secundi ad quadratum temporis quo eo pondere B spatium F percurreretur, quod tempus

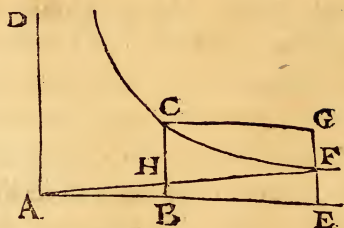
dicatur G, cumque velocitate per lapsum acquisitâ duplum spatii lapsu per-

cursi uniformiter describatur ipso lapsu tempore, ideo velocitate pondere B tempore G acquisitâ, eodem tempore G describeretur 2 F, cumque ve-

locitas omnis exprimat per spatium divisum per tempus erit ea velocitas maxi-

ma $\frac{2F}{G}$ quæ in posterum dicatur H.

II. Datâ autem quavis aliâ ejusdem globi velocitate in eodem fluido eaque di-



catur M, resistentia ipsi competens ita obtinetur, ut quadratum velocitatis H ad quadratum velocitatis hujusce M, ita est resistentia adversus velocitatem H cui pondus B æquiponet, ad resistentiam adversus velocitatem M, quam vocabo R; cum ergo prius data sit ratio A ad B dabitur etiam ratio A ad R ideoque dabitur spatium quod actione vi R uniformi suppositâ per unum minutum secundum describeretur, siquidem spacia per diversas vires uniformes acceleratrices descripta. iisdem temporibus sunt ut illæ vires, ideoque A ad R ut $15 \frac{1}{12}$ ped.

ad spatium uno minuto secundo descriptum, cujus spatii duplum per unum minutum secundum divisum exprimit velocitatem vi R per unum minutum secundum productam. Unde invenietur tempus quo per eam vim R uniformiter agentem velocitas M produci vel etiam destrui posset, velocitates enim per eandem vim acquisitæ sunt ut tempora quibus acquiruntur; Ergo velocitas tempore unius minuti secundi acquisita est ad velocitatem M, ut unum minutum secundum ad tempus quo vis R velocitatem M generare vel tollere posset. Unde tandem in Hyperbolæ constructione datur valor temporis per lineam AB designari.

Sumatur ergo BE quod sit ad A B ut tempus quod assumere lubet ad tempus illud quo vis R velocitatem M quæ per BC exprimitur generare vel tollere potest uniformiter agendo, & ducatur ordinata EF, ea designabit velocitatem globi eo tempore superstitem quæ ex naturâ Hyperbolæ habebitur, est enim AE, ad AB, sicut BC five M ad BEF, unde cum sit AE = AB + BE, fitque AB tempus mox inventum, BE tempus assumptum, BC five M velocitas data, datur etiam EF.

Datur pariter resistentia BH, est enim BC.

(*) Corol. 4. Globus in fluido compresso quiescente ejusdem secum densitatis movendo, dimidiam motus sui partem prius amittet quam longitudinem duarum ipsius diametrorum describerit, per idem corol. VII.

P R O.

BC^2 ad EF^2 ut R ad hancce novam resistantiam, quæ, prioribus datis, etiam dabitur.

Denique datur spatium à corpore descriptum, datur enim spatium quod velocitate constanti M tempore BE percurritur; Est verò area $BCGE$ ad spatium Hyperbolicum $BCFE$, ut spatium velocitate constanti M tempore BE percursum, ad spatium percursum cum velocitate per resistantiam decrescente, at ex naturâ Logarithmorum Hyperbolicorum spatium Hyperbolicum $BCFE$ est Logarithmus quantitatis $\frac{AE}{AB}$, & quia Logarithmi earumdem quantitatum in diversis Logarithmorum seriebus sumpti sunt proportionales, sumatur Logarithmus illius quantitatis $\frac{AE}{AB}$ in Tabulis, vulgaribus, fiatque ut Logarithmus denarii numeri in Tabulis (sive unitas) ad 2.30258509 qui est Logarithmus Hyperbolicus ejusdem denarii numeri, ita Logarith. quantitatis $\frac{AE}{AB}$ ex Tabulis desumptus ad Logarithmum Hyperbolicum ejus quantitatis, habebitur area $BCFE$, sit ergo dignitas Hyperbolæ = 1, erit $BC = \frac{1}{AB}$

& area $BCGE = \frac{1}{AB} \times BE$, ideoque ut

$\frac{BE}{AB}$, ad Logarithmum quantitatis $\frac{AE}{AB}$ è Tabulis desumptum & multiplicatum per 2.30258509. Ita spatium velocitate constanti BC tempore BE percursum, ad spa-

tium percursum cum velocitate per resistantiam decrescente: Q. E. I.

(2) * Cor. 4. ; * Cum globus & fluidum ejusdem densitatis supponantur, resistantia isto in casu erit æqualis vi quâ totus motus globi generari vel tolli posset quo tempore octo tertias Diametri suæ uniformiter describeret; itaque sit BC motus globi, erit AB tempus quo uniformiter percurreret octo tertias suæ Diametri, sit EF , dimidium BC , quoniam EF exprimit residuum motum, BE erit tempus quo dimidia pars motus amissa fuerit, sed BC ad EF ut AE ad AB & est BC ad EF ut 2 ad 1, per const. ergo etiam $AE = 2 AB$ & $BE = AB$, ideoque dimidium motum amittet quo tempore percurreret uniformiter octo tertias Diametri suæ; Sed illud spatium uniformiter percursum est ad spatium percursum velocitate per resistantiam decrescente ut

$\frac{BE}{AB}$ (sive $\frac{1}{2}$) ad Logarithmum è Tabulis desumptum quantitatis $\frac{AE}{AB}$ (sive $\frac{2}{1}$)

multiplicatum per 2.30258509, & ille Logarithmus est .3010300, productum ergo erit .6931 &c. ideo 1. ad .6931 &c. ut $\frac{8}{3} D$, ad 1.84832 D , quod quidem paulo minus est quam 2 D , ideo Globus in fluido ejusdem densitatis dimidiam sui motus partem prius describet quam longitudinem duarum ipsius Diametrorum describerit, Q. E. D.

PROPOSITIO XXXIX. THEOREMA XXXI.

Globi, per fluidum in canali cylindrico clausum & compressum uniformiter progredientis, resistentia est ad vim, quâ totus ejus motus, interea dum octo tertias partes diametri suæ describit, vel generari possit vel tolli, in ratione quæ componitur ex ratione orificii canalís ad excessum hujus orificii supra dimidium circuli maximi globi, & ratione duplicatâ orificii canalís ad excessum hujus orificii supra circumulum maximum globi, & ratione densitatis fluidi ad densitatem globi quamproximè.

Patet per corol. 2. prop. xxxvii. procedit verò demonstratio (a) quemadmodum in propositione præcedente.

Scholium.

In propositionibus duabus novissimis (perinde ut in lem. v.) suppono quòd aqua omnis congelatur quæ globum præcedit, & cujus fluiditas augeat resistentiam globi. Si aqua illa omnis lique scat, augebitur resistentia aliquantulum. Sed augmentum illud in his propositionibus parvum erit & negligi potest, propterea quòd convexa superficies globi totum ferè officium glaciæ faciat.

PROPOSITIO XL. PROBLEMA IX.

Globi, in medio fluidissimo compresso progredientis, invenire resistentiam per phænomena.

Sit A pondus globi in vacuo, B pondus ejus in medio resistenti-

(a) * Quemadmodum in propositione præcedente. Demonstratio eadem manet, quæ in nota 281. adjungenda tantum hæc sunt: resistentia autem cylindri est ad hanc vim quam proximè in ratione quæ componitur ex ratione orificii canalís ad excessum hujus orificii supra dimidium

circuli maximi globi, & ratione duplicatâ orificii canalís ad excessum hujus orificii supra circumulum maximum globi, & ratione densitatis fluidi ad densitatem globi (per cor. 2. prop. xxxvii.); & resistentia globi æqualis est resistentiæ cylindri, per Lem. V, VI, VII. Q. E. D.

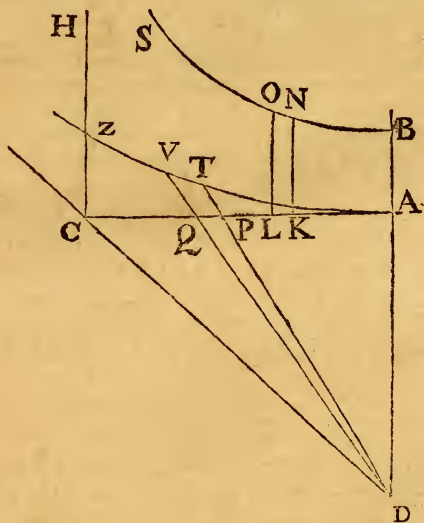
istente, D diameter globi, F spatium quod sit ad $\frac{4}{3}$ D ut densitas globi ad densitatem medii, id est, (b) ut A ad A-B, G tempus quo globus pondere B sine resistentiâ cadendo describit spatium F, & H velocitas quam globus hocce casu suo acquirit. Et erit H velocitas maxima quâcum globus, pondere suo B, in medio resistente potest descendere, per corol. 2. prop. xxxviii. & resistentia, quam globus eâ cum velocitate descendens patitur, æqualis erit ejus ponderi B: resistentia verò, quam patitur in aliâ quâcunque velocitate, erit ad pondus B in duplicatâ ratione velocitatis hujus ad velocitatem illam maximam H, per corol. 1. prop. xxxviii.

Hæc est resistentia quæ oritur ab inertîa materiæ fluidi. Ea verò quæ oritur ab elasticitate, tenacitate, & frictiõne partium ejus, (c) sic investigabitur.

De-

(b) 283. * Id est, ut A ad A-B. Densitates corporum ejusdem voluminis sunt eorumdem pondera in vacuo (2. & 3. lib. 1.) ; Sed A est pondus globi in vacuo, & A-B pondus æqualis globi aquæ etiam in vacuo; nani globus A aquæ immersum ponderis sui partem amittit æqualem ponderi parvis voluminis æquæ (per cor. 6. prop. XX). Ergo &c.

(c) 284. * Sic investigabitur. Ut eorum quæ hic Newtonus profert, demonstratio facilius intelligatur, non nulla revocanda sunt, quæ in propositionibus VIII. & IX. demonstravit. Sinto CH & AB rectæ ad datam AC perpendicularæ, CH quidem infinita, & BA æqualis $\frac{1}{4}$ AC. Centro C asymptotis GH, CA describatur per punctum B hyperbola BNS capiatur AC, AP, AK continuæ proportionales, & per punctum K ducatur ad hyperbolam recta KN parallelæ AB. Et si corpus grave è quiere cadat in medio quod in duplicatâ velocitatis ratione resistit, exponaturque area ABNK spatium à corpore cadente descriptum; velocitas corporis hocce casu acquisita exponi poterit per lineam AP, & ipsius velocitas maxima per datam AC (per cor. 1. & 2. prop. VIII). Producat jam BA ad D ut sit AD æqualis AC, jungatur DC, &



centro D, asymptoto DC ac vertice principali A describatur altera hyperbola ATZ, quæ lineam DP productam secet in T, & lineam DQ ipsi DP infinitè propinquam in V; & sector evanescens DTV erit æqualis

284.

fit a erit $\frac{N-1}{N+1} H$, altitudo autem descripta erit $\frac{2PF}{G} -$

1,3862943611

ro (284) tempus P quo corpus in medio resistente cadendo velocitatem acquirit lineæ AP seu x proportionalem, est ad tempus G quo velocitatem maximam H vi ponderis sui comparativi B sine resistentia cadendo acquirere potest, ut sector ATD ad triangulum ADC , id est, $P:G = \frac{1}{4}aa$
 $L. \frac{a+x}{a-x} : \frac{1}{2}aa = L. \frac{a+x}{a-x} : 2$. Quare
 erit $\frac{2P}{G} = L. \frac{a+x}{a-x}$, hoc logarithmo sum-
 to in logistica cujus subtangens est unitas
 (38. lib. 11.). Quapropter si logarith-
 mus numeri $\frac{a+x}{a-x}$ sumatur in tabulis, mul-
 tiplicandus erit per numerum 2,302585093,
 ut in cor. 7. prop. XXXV factum est, &
 habebitur $\frac{2P}{G} = 2,302585093 L. \frac{a+x}{a-x}$,
 ideoque dividendo 1. per 2,3025 &c. nume-
 rus 0,4342944819. $\frac{2P}{G}$ est logarithmus tabu-
 laris numeri $\frac{a+x}{a-x}$. Itaque si per tabulas
 quæratnr numerus absolutus N qui congruat
 Logarithmo 0,4342944819. $\frac{2P}{G}$, erit $N =$
 $\frac{a+x}{a-x}$, ideoque $x = \frac{a[N-1]}{N+1}$. Est au-
 tem (284) AC ad AP seu a ad x , ut
 velocitas maxima H ad velocitatem ca-
 dendo acquisitam. Quare hæc velocitas
 erit $\frac{xH}{a} = \frac{N-1}{N+1} \times H$, sicuti Newtonus
 invenit. Spatium quod globus velocitate
 maximâ H uniformiter progrediendo tem-
 pore P describit, est ad spatium $2F$ quod
 eadem velocitate H uniformiter percen-
 rit tempore G , ut tempus P ad tem-
 pus G (5. lib. 1.), & propterea spatium
 illud est $\frac{2PF}{G}$. Altitudo S quam globus
 tempore P cadendo in medio resistenti-
 ve describit, est ad spatium $\frac{2PF}{G}$, ut area

$ABNK$ ad sectorem ATD (284), id
 est, ut $\frac{1}{4}aa L. \frac{aa}{aa-xx}$ ad $\frac{1}{4}aa L. \frac{a+x}{a-x}$, 284.

sive ut $L. \frac{aa-xx}{aa}$ ad $L. \frac{a+x}{a-x}$; Sed (ex dem.) $\frac{a+x}{a-x}$
 $= N$, & $x = \frac{a[N-1]}{N+1}$, ac proinde $\frac{aa}{aa-xx}$
 $= \frac{[N+1]^2}{4N} = \frac{N \times [N+1]^2}{4NN}$; & si lo-
 garithmi sumantur in logistica cujus sub-
 tangens est unitas, est $\frac{2P}{G} = L. \frac{a+x}{a-x} =$
 $L. N$, & $L. \frac{aa}{aa-xx} = L. \frac{N \times [N+1]^2}{4NN}$
 $L. N + 2 L. \frac{N+1}{N} - L. 4$; ideoque $L. \frac{aa}{aa-xx}$:
 $L. \frac{a+x}{a-x} = L. N + 2 L. \frac{N+1}{N} - L. 4 : L. N$
 $2 L. \frac{N+1}{N} - L. 4$
 $= 1 + \frac{L. N}{L. N} : 1 = 1 +$
 $\frac{G}{P} L. \frac{N+1}{N} - \frac{G}{2P} L. 4 : 1 = S : \frac{2PF}{G}$. Qua-
 re altitudo $S = \frac{2PF}{G} - FL. 4 + 2 FL. \frac{N+1}{N}$.
 At si velimus tabularum logarithmis
 uti, ii multiplicandi sunt per numerum
 2,302585092994, seu per 2,302585093. Hic
 numerus dicatur M , logarithmus numeri
 4 in tabulis sumptus Q , & logarithmus
 etiam tabularis numeri $\frac{N+1}{N}$ sit L ; &
 erit $S = \frac{2PF}{G} - MQF + 2MLF$. Est au-
 tem $2M = 4,605170186$, & Q in tabulis
 vulgaribus est 0,60206, seu accuratius
 0,60205999133, ideoque $MQ = 1,3862943611$
 quamproxime. Quare altitudo S , quam
 globus in medio resistente cadendo tem-
 pore P describit, est $\frac{2PF}{G} - 1,3862943611 F$
 $+ 4,605170186 LF$, uti Newtonus des-
 crivit.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

1,3862943611 F + 4,605170186 LF. (d) Si fluidum satis profundum sit negligi potest terminus 4,605170186 LF; & erit

$\frac{2PF}{G} - 1,3862943611 F$ altitudo descripta quamproximè. Pa-

tent hæc per libri secundi propositionem nonam & ejus corollaria, ex hypothesi quòd globus nullam aliam patiatur resistantiam nisi quæ oritur ab inertia materiæ. Si verò aliam insuper resistantiam patiatur, descensus erit tardior, & ex retardatione innotescet quantitas hujus resistantiæ.

Ut corporis in fluido cadentis velocitas & descensus facilius innotescant, composui tabulam sequentem, cujus columna prima denotat tempora descensus, secunda exhibet velocitates cadendo acquisitas existente velocitate maximâ 100000000, tertia exhibet spatia temporibus illis cadendo descripta existente 2 F spatio quod corpus tempore G cum velocitate maximâ describit, & quarta exhibet spatia iisdem temporibus cum velocitate maximâ descripta. Numeri in quartâ columnâ sunt $\frac{2P}{G}$,

& subducendo numerum 1,3862944 - 4,6051702 L, inveniuntur numeri in tertiâ columnâ, & multiplicandi sunt hi numeri per spatium F ut habeantur spatia cadendo descripta. Quinta his insuper adjecta est columna, quæ continet spatia descripta iisdem temporibus à corpore, vi ponderis sui comparativi B, in (e) vacuo cadente. *Tem.*

(d) * Si fluidum satis profundum sit, id est, si altitudo S quam globus tempore P cadendo describit, satis magna fuerit, negligi potest terminus 4,605170186 LF.

Cum enim sit L logarithmus numeri $\frac{N+1}{N}$,

ubi N est numerus satis magnus, seu ubi numerus $\frac{N+1}{N}$ est fere æqualis unitati,

Logarithmus L evanescit quam proximè. Sed, si velocitas maxima dicatur H, & velocitas tempore P casu globi acquisita V, est $H:V=a:(285)$, & ideo $\frac{H+V}{H-V}$

$=\frac{a+x}{a-x}=N$, & quando spatium descrip-

tum S satis magnum est, sit $V=H$ quam proximè, ac proinde $\frac{H+V}{H-V}$ seu N nume-

rus satis magnus, ut ex sequenti tabula manifestum est. Patet ergo propositum.

(e) * In vacuo cadente. Hujus tabulæ constructio paulo fufius exponenda videtur. Numeri singuli columnæ primæ, quibus exprimitur ratio temporis P ad tempus G, assumuntur pro lubitu; numeri verò in columna quarta correspondentes facillimè reperiuntur. Cum enim spatium tempore G velocitate maximâ H uniformiter descrip-

Tempora P	Velocitates ca- dentis in fluido.	Spatia caden- do descripta in fluido.	Spatia motu maximo de- scripta.	Spatia caden- do descripta in vacuo.
0,001G	99999 ³⁹ / ₁₀	0,000001F	0,002F	0,000001F
0,01G	999967	0,0001F	0,2F	0,0001F
0,1G	9966799	0,0099834F	0,2F	0,01F
0,2G	19737532	0,0397361F	0,4F	0,04F
0,3G	29131261	0,0886815F	0,6F	0,09F
0,4G	37994896	0,1559070F	0,8F	0,16F
0,5G	46211716	0,2402290F	1,0F	0,25F
0,6G	53704957	0,3402706F	1,2F	0,36F
0,7G	60436778	0,4545405F	1,4F	0,49F
0,8G	66403677	0,5815071F	1,6F	0,64F
0,9G	71629787	0,7196609F	1,8F	0,81F
1G	76159416	0,8675617F	2F	1F
2G	96402758	2,6500055F	4F	4F
3G	99505475	4,6186570F	6F	9F
4G	99932930	6,6143765F	8F	16F
5G	99990920	8,6137964F	10F	25F
6G	99998771	10,6137179F	12F	36F
7G	99999834	12,6137073F	14F	49F
8G	99999980	14,6137059F	16F	64F
9G	99999997	16,6137057F	18F	81F
10G	99999999 ¹ / ₅	18,6137056F	20F	100F

Scho.

scriptum fit 2 F, & spatia eadem unifor-
mi velocitate descripta temporibus, qui-
bus describuntur, proportionalia sint; nu-
meri columnæ quartæ, duplicatis numeris
columnæ primæ correspondentibus, ha-
bentur. Quia verò spatia, à corpore vi
ponderis sui comparativi B sine resistentia
cadente, descripta, sunt in duplicatâ ra-
tione temporum quibus describuntur, &
tempore G describitur spatium F; nume-
ri columnæ quintæ sunt quadrata nume-
rorum correspondentium in columna pri-
ma. Numeri columnæ secundæ velocita-
tem acquisitam cadendo in fluido tempo-
re P indicant quæ est $\frac{N-1}{N+1} \times H$, sicque

inveniuntur: assumpto in columna prima
termino quovis, Exempli causâ, 2 G pro P,
fit $\frac{2P}{G} = \frac{4G}{G} = 4$, & hinc 0,4342944819
 $\frac{2P}{G} = 1,7371779276$. Huic logarithmo in
tabulis congruit numerus absolutus 54,59815
= N; unde fit $\frac{N-1}{N+1} = \frac{53,59815}{55,59815}$, & quia
H = 100000000 (per hyp.), velocitas tem-
pore P, sive 2 G, acquisita $\frac{N-1}{N+1} H$, est
96402758, uti Newtonus in tabula posuit.
Inventis hoc modo numeris columnæ se-
cundæ, inveniuntur quoque numeri colum-
næ

285.

Scholium.

Ut resistentias fluidorum investigarem per experimenta, paravi vas ligneum quadratum, longitudine & latitudine internâ digitorum novem (^f) pedis *Londinensis*, profunditate pedum novem cum semisse, idemque implevi aquâ pluviali; & globis ex cerâ & plumbo inclusis formatis, notavi tempora descensus globorum, existente descensus altitudine 112 digitorum pedis. Pes solidus cubicus *Londinensis* continet 76 libras *Romanas* aquæ pluvialis, & pedis hujus digitus solidus continet $\frac{19}{32}$ uncias libræ hujus seu (g) grana 253 $\frac{1}{2}$; & globus aqueus diametro digiti unius descriptus continet grana 132,645 in medio aeris, vel (^h) grana 132,8 in vacuo; & globus qui-

libet:

næ tertiæ, videlicet $\frac{2P}{G} - 1,386293611 + 4,6051702$ L. Quoniam enim datus est numerus $\frac{2P}{G}$, & jam inventus fuit numerus

N, cognoscetur numerus $\frac{N+1}{N}$ cum ipsius Logarithmo L; atque ita obtinebitur numerus columnæ tertiæ.

286. Ex hac porro tabulâ patet verum esse posse, quod non nulli se observasse testantur, nimirum gravia in mediis resistentibus cadentia brevi satis tempore ad maximam quam acquirere possint velocitatem pervenire & postea moveri uniformiter; licet per theoriam non nisi tempore infinito, seu nunquam, possint maximam illam velocitatem reverâ acquirere. Nam si tempus P quo globus in fluido quocumque cadit, sit æquale tempori $\frac{5}{G}$; globi velocitas acquisita erit ad velocitatem maximam ut 9999042 ad 10000000, seu ut 1 ad 1,0000908, quamproxime, & spatium hoc tempore $\frac{5}{G}$ descriptum erit 8,6137964 F, & deinde spatia descripta crescent fere in progressionem arithmetica ad modum temporum. Elapso igitur tempore 4G, vel $\frac{5}{G}$ globus uniformiter descendere videbitur, licet ejus velocitas reverâ perpetuò crescat. Si vero assumatur tempus

P æquale 10G; tum velocitas acquisita est ad velocitatem maximam ut 99999999 $\frac{3}{4}$ ad 100000000, & tantorum numerum differentia $\frac{3}{4}$ prorsus insensibilis est oculis humanis.

(f) * *Pedis Londinensis*. Pes Londinensis est ad pedem Parisiensem ut 15 ad 16; uterque in digitos 12, & digitus in 12 lineas dividitur.

(g) * *Seu grana*. Libra Roma uncias 12, uncia 480. grana continet.

(h) 287. * *Vel grana 132, 8 in vacuo*. Corpus quodlibet ponderis sui partem amittit in aëre æqualem ponderi paris voluminis aëris; corporum vero pondera absoluta sub paribus voluminibus sunt ut eorum densitates, & densitas aquæ, juxta Newtonum, est ad densitatem aëris ut 860 ad 1. Quare, cum globi aquei pondus in aëre parum differat ab ejusdem pondere in vacuo, dicendum est, ut 860 ad 1, ita pondus globi aquei granorum 132, 645 ad pondus æqualis globi aëris, quod proinde erit granorum 0,1543 quam proxime. Addatur pondus hoc ponderi granorum 132, 645, & summa gran. 132, 7993, seu gran. 132,8 erit pondus prædicti globi aquæ in vacuo quam proxime. Dato igitur pondere globi cujuslibet aquei in aëre, invenitur ejus pondus in vacuo, si ponderi dato addatur id

libet (i) alius est ut excessus ponderis ejus in vacuo supra pondus ejus in aquâ.

Exper. 1. Globus, cujus pondus erat $156\frac{1}{4}$ granorum in aere & 77 granorum in aquâ, altitudinem totam digitorum 112 tempore minorum quatuor secundorum descripsit. Et experimento repetito, globus iterum cecidit eodem tempore minorum quatuor secundorum.

(^k) Pondus globi in vacuo est $156\frac{1}{8}$ gran. & excessus hujus ponderis supra pondus globi in aquâ est $79\frac{1}{8}$ gran. (^l) Unde prodit globi diameter 0,84224 partium digiti. Est autem ut excessus ille ad pondus globi in vacuo, ita (^m) densitas aquæ ad densitatem globi, (ⁿ) & ita partes octo tertiæ diametri globi (*viz.* 2,24597 dig.) ad spatium 2 F, (^o) quod proinde erit 4,4256 dig. Globus tempore minuti unius secundi, toto suo pondere granorum $156\frac{1}{8}$, (^p) cadendo in vacuo de-

id quod ex divisione ejusdem ponderis per numerum 860 habetur.

(i) 288. * *Et globus quilibet &c.* Globus quilibet E est ad globum aqueum C diametro digiti unius descriptum, ut excessus ponderis globi E in vacuo supra pondus ejus in aqua, ad pondus granorum 132,8. Nam excessus ponderis globi E in vacuo supra pondus ejus in aquâ est pondus globi aquæ ejusdem cum globo E diametri; Sed globi aquæ homogenei sunt ut eorundem pondera: est igitur globus E ad globum C ut excessus ponderis globi E in vacuo supra pondus ejus in aqua, ad pondus 132,8 granorum.

(k) * *Pondus globi in vacuo est* $156\frac{1}{8}$ gran. Si enim ex pondere globi in aere gran. $156\frac{1}{4}$ subducatur pondus ejus in aqua, quod est gran. 77, residuum erit pondus globi aquæ ejusdem voluminis gran. $79\frac{1}{4}$; & propterea (287) ut habeatur pondus globi in vacuo, ponderi gran. $156\frac{1}{4}$ addendum est pondus gran. $\frac{79\frac{1}{4}}{860}$, & prodit pondus globi in vacuo gran. $156\frac{1}{8}$ quam proximè.

(l) * *Unde prodit globi diameter &c.* Est enim (288) pondus gran. 132,8 ad excessum $79\frac{1}{8}$, ut globus diametro digiti unius descriptus ad globum quæsitum; ideoque ut diametri 1 digiti cubus 1 ad diametri globi quæsitum cubum, qui proinde erit $\frac{79\frac{1}{8}}{132,8}$ partium digiti cubici. Hujus fractionis radix cubica, seu globi diameter, est 0,84224 partium digiti quam proximè.

(m) * *Ita densitas aquæ ad &c.* (283).

(n) * *Et ita partes octo tertiæ diametri globi &c.* Per Prop. XL. lib. II.

(o) * *Quod proinde erit 4,4256 dig.* Nam $79\frac{1}{8} : 156\frac{1}{8} = 3015 : 5941 = 2,24597 : 4,4256$, quam proximè.

(p) 289. * *Cadendo in vacuo describet digitor 193 $\frac{1}{5}$.* Quoniam corporis, præsertim gravioris, oscillationes quæ in minoribus arcubus sunt, iisdem quam proximè temporibus peraguntur in aere & in vacuo (per cor. 2. prop. XXVII. lib. II.); spatium quod grave cadendo in vacuo tempore minuti unius secundi describit, est pedum Parisiensium $15\frac{1}{12}$, seu

describet digitos $193\frac{1}{3}$; & pondere granorum 77, eodem tempore sine resistentiâ cadendo in aquâ (q) describet digitos 95,219; (r) & tempore G, quod sit ad minutum unum secundum in subduplicatâ ratione spatii F seu 2,2128 dig. ad 95,219 dig. describet 2,2128 dig. & velocitatem maximam H. acquireret quâcum potest in aquâ descendere. (f) Est igitur tempus G $0''$,15244. Et hoc tempore G, cum velocitate illâ maximâ H, globus describet spatium 2 F digitorum 4,4256; (t) ideoque tempore minutorum quatuor secundorum describet spatium digitorum 116,1245. (u) Subducatur spatium 1,3862944 F seu 3,0676 dig. & manebit spatium 113,0569 digitorum quod globus cadendo in aquâ, in vase amplissimo, tempore minutorum quatuor secundorum describet. Hoc spatium, ob angustiam vasis lignei prædicti, (x) minui debet in ratione quæ com.

accuratius digitorum $181\frac{1}{2}$ quam proximè (471. lib. 1.); & quia pes Londinensis pede Parisiensi minor est in ratione 15 ad 16, erit spatium illud digitorum Londinensium $193\frac{1}{4}$; seu fere $193\frac{1}{4}$. Hoc spatium augeri paululum debet ob pondus in aëre oscillantis diminutum, & ideo poni potest digit. Lond. $193\frac{1}{3}$ quam proximè.

(q) * Describet digitos 95, 219. Nam vires uniformes sunt ut spatia quæ corpus viribus illis agitarum dato tempore describit (179); & propterea $156\frac{1}{38}$ est ad 77 ut $193\frac{1}{3}$ dig. ad spatium quod globus vi ponderis granorum 77 tempore minuti unius secundi sine resistentiâ cadendo describit; unde spatium hoc prodest 95,219 digit. quam proximè.

(r) * Et tempore G, quod sit &c. Spatia quæ corpus vi ponderis sui comparativi 77 gran. sine resistentiâ cadendo describit, sunt in duplicatâ ratione temporum quibus describuntur (27. lib. 1.). Ergo tempus G, quo corpus vi ponderis sui comparativi sine resistentiâ cadendo describit spatium F (per prop. XL.); est ad minutum unum secundum in subduplicatâ ratione spatii F seu 2,2128 dig. ad 95,219 digit.

(f) 290. * Est igitur tempus G $0''$,15244. Si juxta notam 286, multiplicetur hæc fractio per numerum 5, productum erit $0''$,7622 seu $46''$ ferè. Quare globus, cujus diameter est 0,84224 partium digiti & pondus in aëre $156\frac{1}{4}$ gran., in aqua cadendo tempore $46''$ describet spatium 19 dig. circiter & maximam suam velocitatem acquirere atque postea uniformi velocitate descendere videbitur. (286).

(t) * Ideoque tempore minutorum quatuor secundorum &c. Sunt enim tempora ut spatia velocitate uniformi H descripta, & $0''$,15244 est ad 4'' ut 4,4256 ad 116,1245 ferè.

(u) * Subducatur spatium &c. Tempus P est minutorum secundorum quatuor & ut G ad P ita est 2 F ad digitos 116,1245 $= \frac{2PF}{G}$, Sed. (per prop. XL) spatium quod globus in aqua cadendo tempore P describit, est $\frac{2PF}{G} - 1,3862944 F$, negle-

cto, scilicet, termino 4,60517016 LF, qui ob parvitatem hic potest tutò contemni.

(x) 291. * Minui debet in ratione &c. Globi datâ velocitate moti resistentia in vase amplissimo sit r; in vase angustiore R; hujus vasis orificium æquale sit circulo 6 circ-

componitur ex subduplicatâ ratione orificii vasis ad excessum orificii huius supra semicirculum maximum globi & ex simplici ratione orificii ejusdem ad excessum ejus supra circulum maximum globi, id est, in ratione 1 ad 0,9914. Quo facto, habebitur spatium 112,08 digitorum, quod globus cadendo in aquâ in hoc vase ligneo tempore minutorum quatuor secundorum per theoriam describere debuit quamproximè. Descripsit verò digitos 112 per experimentum.

Exper. 2. Tres globi æquales, quorum pondera seorsim erant $76\frac{1}{3}$ granorum in aere & $5\frac{1}{15}$ granorum in aquâ, successivè demittebantur; & unusquisque cecidit in aquâ tempore minutorum secundorum quindecim, casu suo describens altitudinem digitorum 112.

Com-

circulus globi maximus sit m , densitas globi δ , densitas fluidi d ; vis uniformis quâ totus globi motus, quo tempore octo tertias partes diametri suæ uniformiter describeret tolli possit vel generari, sit p . Et (per prop. XXXVIII.) erit $p:r = \delta:d$; & (per prop. XXXIX.) $R:p = d:c^3:\delta$ $[c - \frac{1}{2}m] \times [c - m]^2$; & propterea, conjunctis his rationibus, $R:r = c^3:[c - \frac{1}{2}m] \times [c - m]^2$. Datâ igitur velocitate globi, resistentia in vase amplissimo est ad resistentiam in vase angustiore in datâ ratione $[c - \frac{1}{2}m] \times [c - m]^2$ ad c^3 . Brevitatis causâ ponatur r ad R ut 1 ad n . Quando velocitas in vase amplissimo maxima est, seu H , resistentia æqualis est ponderi B globi in aqua, & F est spatium quod globus tempore G vi ponderis B sine resistentia cadendo describit ut velocitatem illam H acquirit. Sit h velocitas maxima globi in vase angustiore, quam cum acquisivit, resistentia ejus æqualis est ponderi B ; & cum resistentia globi in vase angustiore æqualis sit nB ubi velocitas ejus est H (ex demonstratis), & resistentiæ sint ut quadrata velocitatum, erit $HH:hh = nB:B = n:1$, ideoque $H:h = \sqrt{n}:1$. Sit g tempus quo globus pondere B sine resistentiâ cadendo acquirit velocitatem h , & f spatium quod eodem

tempore describit; & erit $H:h = \frac{F}{g}:\frac{f}{g}$, ac proinde $\frac{F}{g}:\frac{f}{g} = \sqrt{n}:1$. Porro spatia in vase amplissimo tempore P , quod satis magnam habet rationem ad tempus G , cadendo descripta, sunt quam proximè ut $\frac{2PF}{G}$, seu ut spatia eodem tempore motu maximo descripta, ut ex prop. XL & ex tabulâ huic scholio præfixâ patet; & similiter spatium eodem tempore P in vase angustiore descriptum erit etiam ut $\frac{2Pf}{g}$ ferè. Quare cum sit $\frac{2PF}{G}$ ad $\frac{2Pf}{g}$ ut $\frac{F}{g}$ ad $\frac{f}{g}$, id est (ex demonstr.) ut \sqrt{n} ad 1; spatium tempore P in vase amplissimo descriptum erit ad spatium eodem tempore in vase angustiore descriptum, ut \sqrt{n} ad 1, id est, ut $c^{\frac{3}{2}}$ ad $[c - m] \times [c - \frac{1}{2}m]^{\frac{1}{2}}$, aut quod idem est, in ratione quæ componitur ex subduplicatâ ratione orificii vasis c ad excessum $c - \frac{1}{2}m$ orificii huius supra semicirculum maximum globi, & ex simplici ratione orificii ejusdem c ad excessum ejus $c - m$, supra circulum maximum globi.

291.

Computum (y) ineundo prodeunt pondus globi in vacuo $76\frac{5}{12}$ gran. excessus hujus ponderis supra pondus in aquâ $71\frac{17}{48}$ gran. diameter globi $0,81296$ dig. octo tertiæ partes hujus diametri $2,16789$ dig. spatium $2F$ $2,3217$ dig. spatium quod globus pondere $5\frac{1}{12}$ gran. tempore $1''$ sine resistentiâ cadendo describat $12,808$ dig. & tempus G $0'',301056$. Globus igitur, velocitate maximâ quâcum potest in aquâ vi ponderis $5\frac{1}{12}$ gran. descendere, tempore $0'',301056$ describet spatium $2,3217$ dig. & tempore $15''$ spatium $115,678$ dig. Subducatur spatium $1,3862944F$ seu $1,609$ dig. & manebit spatium $114,069$ dig. quod proinde globus eodem tempore in vase latissimo cadendo describere debet: Propter angustiam vasis nostri detrahi debet spatium $0,895$ dig. circiter. Et sic manebit spatium $113,174$ dig. quod globus cadendo in hoc vase, tempore $15''$ describere debuit per theoriam quamproximè. Descripsit vero digitos 112 per experimentum. Differentia est insensibilis.

Exper. 3. Globi tres æquales, quorum pondera seorsim erant 121 gran. in aere & 1 gran. in aquâ, successive demittebantur; & cadebant in aqua temporibus $46''$, $47''$, & $50''$, describentes altitudinem digitorum 112 .

Per theoriam (z) hi globi cadere debuerunt tempore $40''$ circ.

Sed vasis orificium c est 81 digitorum (ex dictis. initio scholii hujus), & circumferentia m diameter inventa est $0,84224$ partium digiti, ideoque si dicatur ut 7 ad 11 ita $0,84224$ digit. ad semiperipheriam circuli m , hæc invenietur digit. $1,32352$, & hinc circulus m prodit $0,5573$ partium digiti quadrati circiter; ex quibus habetur

$$\frac{c}{c-m} = 1,0069, \text{ \& } \frac{c^{\frac{1}{2}}}{\left[c - \frac{1}{2}m\right]^{\frac{1}{2}}} = 1,0017, \text{ ac}$$

$$\text{proinde } \frac{c^{\frac{3}{2}}}{[c-m] \times \left[c - \frac{1}{2}m\right]^{\frac{1}{2}}} = 1,00861.$$

Quare spatium in vase amplissimo descriptum digit. $113,0569$ est ad spatium in va-

se angustiore eodem tempore minuto- rumquatuor secundorum descriptum, ut $1,00861$ ad 1 , seu ut 1 ad $0,9914$ ferè; unde hoc spatium prodit $111,08$ digit.

(y) * Computum ineundo &c. Calculo experimenti primi fusc exposito, nulla superest difficultas in computo simili experimenti hujus.

(z) * Per theoriam hi globi cadere debuerunt tempore $40''$ circiter. Cum pondus globi sit 121 granorum in aere, & 1 gran. in aqua, erit pondus æqualis globi aque granorum 120 ; & ideo pondus globi in vacuo gran. 121 $\frac{120}{860}$ seu $121\frac{6}{43}$ (287). Excessus hujus ponderis supra pondus glo-

circiter. Quod tardius ceciderunt, utrum minori proportioni resistentiæ quæ à vi inertię in tardis motibus oritur, ad resistentiam quæ oritur ab aliis causistribuendum sit; an potius bullulis nonnullis globo adhærentibus, vel rarefactioni ceræ ad calorem vel tempestatis vel manus globum demittentis, vel etiam erroribus insensibilibus in ponderandis globis in aquâ, incertum esse puto. Ideoque pondus globi in aquâ debet esse plurium granorum, ut experimentum certum & fide dignum reddatur.

Exper. 4. Experimenta hæcenus descripta cœpi, ut investigarem resistentias fluidorum, antequam theoria in propositionibus proximè præcedentibus exposita mihi innotesceret. Postea, ut theoriam inventam examinarem, paravi vas ligneum latitudine internâ digitorum $8\frac{1}{2}$; profunditate pedum quindecim cum triente. Deinde ex cerâ & plumbo incluso globos quatuor formavi, singulos pondere $139\frac{1}{4}$ granorum in aere & $7\frac{1}{8}$ granorum in aquâ. Et hos demisi ut tempora cadendi in aqua per pendulum, ad semi-minuta secunda oscillans, mensurarem. Globi, ubi ponderabantur & postea cadebant, frigidi erant & aliquamdiu frigidi manserant; quæ calor ceram rarefacit, & per rarefactionem diminuit pondus globi in aqua, & cera rarefacta non statim ad densitatem pristinam per frigus reducitur. Antequam caderent, immergebantur penitus in aquam; ne pondere partis alicujus ex aquâ extantis descensus eorum sub initio acceleraretur. Et ubi penitus immersi quiescebant, demittebantur quam cautissimè, ne impulsus aliquem à manu demittente acci-

LIBER
SECUND.
SECT. VII.
PROP.
XL.
PROBL.
IX.

bi in aqua est gran. 120 $\frac{6}{43}$. Unde prodeunt globi diameter 6,9671 partium digiti, spatium 2 F 2,6004 digitorum, spatium quod globus pondere 1 grani sine resistentia cadendo tempore minuti unius secundi describit digit. 1,5959, & tempus G 0' 9026. Hoc tempore globus cum velocitate max. H uniformiter progrediendo describet spatium 2 F seu 2,6004 dig. & tempore 40" describet spatium 115,2404.

did. Subducatur spatium 1,3862944 F seu 1,8024 dig., & manebit spatium 113,438 dig. quod globus cadendo in aqua in vase amplissimo tempore 40" describeret; & hoc spatium, propter angustiam vasis aliquantulum minui debet, nimirum in ratione 10049 ad 10025 circiter. Globi igitur per theoriam spatium 112 digitorum cadendo describere debuerunt tempore 40" circiter.

293.

acciperent. Ceciderunt autem successive temporibus oscillationum $47\frac{1}{2}$, $48\frac{1}{2}$, 50 & 51, describentes altitudinem pedum quindecim & digitorum duorum. Sed tempestas jam paulò frigidior erat quàm cum globi ponderabantur, ideoque iteravi experimentum alio die, & globi ceciderunt temporibus oscillationum 49, $49\frac{1}{2}$, 50 & 53, ac tertio temporibus oscillationum $49\frac{1}{2}$, 50, 51 & 53. Experimento sæpius capto, globi ceciderunt maximâ ex parte temporibus oscillationum $49\frac{1}{2}$ & 50. Ubi tardius cecidere, suspicor eosdem retardatos fuisse impingendo in latera vasis.

Jam computum per theoriam ineundo, prodeunt pondus globi in vacuo $139\frac{2}{5}$ granorum. Excessus hujus ponderis supra pondus globi in aquâ $132\frac{1}{40}$ gran. Diameter globi 0,99868 dig. Octo tertiæ partes diametri 2,66315 dig. Spatium 2 F 2,8066 dig. Spatium quod globus pondere $7\frac{1}{8}$ granorum, tempore minuti unius secundi, sine resistantiâ cadendo describit 9,88164 dig. Et tempus G 0'',376843. Globus igitur, velocitate maximâ quâcum potest in aquâ vi ponderis $7\frac{1}{8}$ granorum descendere, tempore 0'',376843 describit spatium 2,8066 digitorum, & tempore 1'' spatium 7,44766 digitorum, & tempore 25'' seu oscillationum 50 spatium 186,1915 dig. Subducatur spatium 1,386294 F, seu 1,9454 dig. & manebit spatium 184,2461 dig. quod globus eodem tempore in vase latissimo describet. Ob angustiam vasis nostri, minuatur hoc spatium in ratione quæ componitur ex subduplicatâ ratione orificii vasis ad excessum hujus orificii supra semicirculum maximum globi, & simplici ratione ejusdem orificii ad excessum ejus supra circulum maximum globi; & habebitur spatium 181,86 digitorum, quod globus in hoc vase tempore oscillationum 50 describere debuit per theoriam quamproximè. Descripsit verò spatium 182 digitorum tempore oscillationum $49\frac{1}{2}$ vel 50 per experimentum.

Exper. 5. Globi quatuor pondere $154\frac{3}{8}$ gran. in aere & $21\frac{1}{2}$ gran. in aquâ sæpe demissi, cadebant tempore oscillationum $28\frac{1}{2}$, 29, $29\frac{1}{2}$ & 30, & nonnunquam 31, 32 &

33, describentes altitudinem pedum quindecim & digitorum duorum.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 29 quamproximè.

Exper. 6. Globi quinque pondere $212\frac{1}{8}$ gran. in aere & $79\frac{1}{2}$ in aquâ sæpe demissi, cadebant tempore oscillationum 15, $15\frac{1}{2}$, 16, 17 & 18, describentes altitudinem pedum quindecim & digitorum duorum.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 15 quamproximè.

Exper. 7. Globi quatuor pondere $293\frac{1}{8}$ gran. in aere & $35\frac{7}{8}$ gran. in aquâ sæpe demissi, cadebant tempore oscillationum $29\frac{1}{2}$, 30, $30\frac{1}{2}$, 31, 32 & 33, describentes altitudinem pedum quindecim & digiti unius cum semisse.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 28 quamproximè.

Causam investigando cur globorum, ejusdem ponderis & magnitudinis, aliqui citius alii tardius caderent, in hanc incidi; quod globi ubi primum demittebantur & cadere incipiebant, oscillarent circum centra, latere illo quod forte gravius esset primum descendente, & motum oscillatorium generante. Nam per oscillationes suas globus majorem motum communicat aquæ, quam si sine oscillationibus descenderet; & communicando, amittit partem motus proprii quo descendere deberet: & pro majore vel minore oscillatione, magis vel minus retardatur. Quinetiam globus recidit semper à latere suo quod per oscillationem descendit, & recedendo appropinquat lateribus vasis & in latera nonnunquam impingitur. Et hæc oscillatio in globis gravioribus fortior est, in majoribus aquam magis agittat. Quâpropter, ut oscillatio globorum minor red-detetur, globos novos ex cerâ & plumbo construxi, infigendo plumbum in latus aliquod globi prope superficiem ejus; & globum ita demissi, ut latus gravius, quoad fieri potuit, esset infimum ab initio descensus. Sic oscillationes factæ sunt multo mi-

nores quam prius, & globi temporibus minus inæqualibus ceciderunt, ut in experimentis sequentibus.

Exper. 8. Globi quatuor, pondere granorum 139 in aere & $6\frac{1}{2}$ in aquâ, sæpe demissi, ceciderunt temporibus oscillationum non plurium quam 52, non pauciorum quam 50, & maximâ ex parte tempore oscillationum 51 circiter, describentes altitudinem digitorum 182.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 52 circiter.

Exper. 9. Globi quatuor, pondere granorum 273 $\frac{1}{4}$ in aere & 140 $\frac{3}{4}$ in aquâ, sæpius demissi, ceciderunt temporibus oscillationum non pauciorum quam 12, non plurium quam 13, describentes altitudinem digitorum 182.

Per theoriam verò hi globi cadere debuerunt tempore oscillationum 11 $\frac{1}{3}$ quamproximè.

Exper. 10. Globi quatuor, pondere granorum 384 in aere & 119 $\frac{1}{2}$ in aquâ, sæpe demissi, cadebant temporibus oscillationum 17 $\frac{3}{4}$, 18, 18 $\frac{1}{2}$ & 19, describentes altitudinem digitorum 181 $\frac{1}{2}$. Et ubi ceciderunt tempore oscillationum 19, nonnunquam audiui impulsus eorum in latera vasis antequam ad fundum pervenerunt.

Per theoriam verò cadere debuerunt tempore oscillationum 15 $\frac{1}{9}$ quamproximè.

Exper. 11. Globi tres æquales, pondere granorum 48 in aere & 3 $\frac{4}{9}$ in aquâ sæpe demissi, ceciderunt temporibus oscillationum 43 $\frac{1}{2}$, 44, 44 $\frac{1}{2}$, 45, & 46, & maximâ ex parte 44 & 45, describentes altitudinem digitorum 182 $\frac{1}{2}$ quamproximè.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 46 $\frac{2}{9}$ circiter.

Exper. 12. Globi tres æquales, pondere granorum 141 in aere & 4 $\frac{1}{8}$ in aquâ, aliquoties demissi, ceciderunt temporibus oscillationum 61, 62, 63, 64 & 65, describentes altitudinem digitorum 182.

Et per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 64 $\frac{1}{2}$ quamproximè.

Per

Per hæc experimenta manifestum est quod, ubi globi tardè ceciderunt, ut in experimentis secundis, quartis, quintis, octavis, undecimis ac duodecimis, tempora cadendi rectè exhibentur per theoriam, at ubi globi velocius ceciderunt, ut in experimentis sextis, nonis ac decimis, ^(a) resistentia paulo major extitit quam in duplicatâ ratione velocitatis. Nam globi inter cadendum oscillant aliquantulum: & hæc oscillatio in globis levioribus & tardius cadentibus, ob motus languorem citò cessat; in gravioribus autem & majoribus, ob motus fortitudinem diutius durat, & non nisi post plures oscillationes ab aquâ ambiente cohiberi potest. Quinetiam globi, quo velociores sunt, eo minus premuntur à fluido ad posticas suas partès; & si velocitas perpetuo augeatur, spatium vacuum tandem à tergo relinquent, ^(b) nisi compressio fluidi simul augeatur. Debet autem compressio fluidi (per prop. xxxii. & xxxiii.) ^(c) augeri in duplicatâ ratione velocitatis, ut resistentia sit in eâdem duplicatâ ratione. Quoniam hoc non fit, globi velociores paulò minus premuntur à tergo, & defectu pressionis hujus, resistentia eorum fit paulo major quam in duplicatâ ratione velocitatis.

Congruit igitur theoria cum phænomenis corporum cadentium in aquâ, reliquum est ut examinemus phænomena cadentium in aere.

Exper. 13. A culmine ecclesiæ Sancti Pauli, in urbe Londini, mense Junio 1710 globi duo vitrei simul demittebantur, unus

(a) * *Resistentia paulo major extitit quam in duplicatâ ratione velocitatis.* Si enim resistentia accurate esset in duplicatâ velocitatis ratione, tempora cadendi tam per experimenta quam per theoriam definita, æquarentur; At si resistentia major quam in duplicatâ ratione velocitatis, tempora quibus corpus cadendo datum spatium describit, majora esse debent in experimentis quam in theoriâ, quæ minorem resistentiam supponit.

(b) * *Nisi compressio fluidi simul augeatur.* Tanta enim esse potest globi ve-

locitas, ut fluidum ad posticas illius partes satis citò recurrere & locum à globo relictum statim occupare nequeat, nisi fluidi compressio augeatur, ut per fluidum pressio & motus celerius propagentur.

(c) * *Augeri in duplicatâ ratione velocitatis &c.* Nam partes fluidi per compressionem in se mutuo agunt & reagent; & si vires quibus fluidi particule se mutuo agitant, augeantur in duplicatâ ratione velocitatis, resistentia est in eâdem ratione duplicatâ, per cor. 2. prop. lxxii.

291.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

unus argenti vivi plenus, alter aeris; & cadendo describebant altitudinem pedum *Londinensium* 220. Tabula lignea ad unum ejus terminum polis ferreis suspendebatur, ad alterum pessulo ligneo incumbibat; & globi duo huic tabulæ impositi simul demittebantur, subtrahendo pessulum ope fili ferrei ad terram usque demissi ut tabula polis ferreis solummodo innixa super iisdem devolveretur, & eodem temporis momento pendulum ad minuta secunda oscillans, per filum illud ferreum tractum demitteretur & oscillare inciperet. Diametri & pondera globorum ac tempora cadendi exhibentur in (d) tabulâ sequente.

Globorum mercurio plenorum.			Globorum aere plenorum.		
Pondera.	Diametri.	Tempora cadendi.	Pondera.	Diametri.	Tempora cadendi.
908 gran.	0,8 digit.	4 ¹¹	510 gran.	5,1 digit.	8 ^{11 1/2}
983	0,8	4—	642	5,2	8
866	0,8	4	599	5,1	8
747	0,75	4 +	515	5,0	8 ^{1/4}
808	0,75	4	483	5,0	8 ^{1/2}
784	0,75	4 +	641	5,2	8

Cæterum tempora observata corrigi debent. Nam globi mercuriales (per theoriam *Galilæi*) minutis quatuor secundis (e) describunt pedes *Londinenses* 257, & pedes 220 minutis tantum

(d) * In tabulâ sequente 4— significat tempus cadendi minutis quatuor secundis paulo minus fuisse, & 4+ tempus minutis quatuor secundis paulo majus indicat.

(e) * Describunt pedes *Londinenses* &c. Quoniam densitas mercurii est ad densitatem aeris ut 11890 ad 1 circiter, parum a modum minuitur mercurii pondus in aere; & ideo globi mercurio pleni eadem ferè celeritate in aëre & in vacuo

per breve tempus descendunt; sed gravia omnia in vacuo cadentia tempore minuti unius secundi describunt pedes *Londinenses* digitos 193 ¹/₃ (289), & spatia descripta sunt in duplicatâ ratione temporum (27. lib. 1.). Quare ut 1 ad 16 ita 193 ¹/₃ dig. ad spatium quod globus mercurio plenus tempore 4" cadendo describit, quod proinde erit 393 dig. seu 257 pedum *Londinensium* circiter. Simili modo, cum sit

3^h 42^m. Tabula lignea utique, detracto pessulo, tardius devolvebatur quam par erat, & tardâ suâ devolutione impediēbat descensum globorum sub initio. Nam globi incumbēbant tabulæ prope medium ejus, & paulò quidem propiores erant axi ejus quam pessulo. Et hinc tempora cadendi prorogata fuerunt minutis tertiis octodecim circiter, & jam corrigi debent detrahendo illa minuta, præsertim in globis majoribus qui tabulæ devolventi paulo diutius incumbēbant propter magnitudinem diametrorum. Quo factò tempora, quibus globi sex majores cecidere, evadent 8^h 12^m, 7^h 42^m, 7^h 42^m, 7^h 57^m, 8^h 12^m, & 7^h 42^m.

Globorum igitur aere plenorum quintus, diametro digitorum quinque pondere granorum 483 constructus, cecidit tempore 8^h 12^m, describendo altitudinem pedum 220. (f) Pondus aquæ huic globo æqualis est 16600 granorum; & pondus aeris eisdem æqualis est $1\frac{6600}{860}$ gran. seu $19\frac{3}{10}$ gran. ideoque pondus globi in vacuo est $502\frac{3}{10}$ gran. & hoc pondus est ad pondus aeris globo æqualis, ut $502\frac{3}{10}$ ad $19\frac{3}{10}$, & ita sunt 2F ad octo tertias partes diametri globi, id est, ad $13\frac{1}{3}$ digitos. Unde 2F prodeunt 28 ped. 11 dig. Globus cadendo in vacuo, toto suo pondere $502\frac{3}{10}$ granorum, tempore minuti unius secundi describit digitos $193\frac{1}{3}$ ut supra, & pondere 483 gran. describit digitos 185,905, &c.

3^h. 42^m = 3^h.7, erit 1 ad 13.69 ut $193\frac{1}{3}$ dig. ad spatium tempore 3^h. 42^m descriptum quod prodit ped. Lond. 220 circiter. Sed globi mercurio pleni spatium hoc 220. ped. tempore 4^m describunt in experimentis, & differentia temporum 4^m & 3^h. 42^m est 18^m. Tempora igitur prorogata fuerunt minutis tertiis octodecim circiter.

(f) * Pondus aquæ huic globo æqualis est 16600 granorum. Globus aqueus, cujus diameter est unius digiti continet grana 132.8 (287), & globorum homogeneorum, pondera sunt ut diametrorum cubi, & propterea ut 1 ad 125 ita sunt 132.8 grana ad pondus globi aquei cujus diameter est digitorum 5, quod proinde pon-

dus est gran. 16600. Globorum æqualium pondera sunt ut illorum densitates, & densitas aquæ est ad densitatem aeris ut 860 ad 1. Quare pondus globi aeris diame-

tro digitorum 5 descripti est $\frac{16600}{860}$ seu

$19\frac{3}{10}$ gran. quam proximè. Hinc pondus globi vitrei aëre pleni in vacuo est gran.

483 + $19\frac{3}{10}$ seu gran. $502\frac{3}{10}$, & hoc pondus est ad pondus aeris globo æqualis, id est, densitas globi, si homogeneus fingatur, ad densitatem aeris, ut $502\frac{3}{10}$ ad $19\frac{3}{10}$, & ita sunt 2F &c., cætera patent ut in superioribus calculis.

& eodem pondere 483 *gran.* etiam in vacuo describit spatium F seu 14 *ped.* $5\frac{1}{2}$ *dig.* (8) tempore 57^{III} 58^{III}, & velocitatem maximam acquirit quâcum possit in aere descendere. Hâc velocitate globus, tempore 8^{II} 12^{III}, describet spatium pedum 245 & digitorum $5\frac{1}{3}$. Aufer 1,3863 F seu 20 *ped.* $0\frac{1}{2}$ *dig.* & manebunt 225 *ped.* 5 *dig.* Hoc spatium igitur globus tempore 8^{II} 12^{III}, cadendo describere debuit per theoriam. Descripsit verò spatium 202 *pedum* per experimentum. Differentia insensibilis est.

Similibus computis ad reliquos etiam globos aere plenos applicatis, confeci tabulam sequentem.

Globorum pondera.	Diame- tri.	Tempora ca- dendi ab al- titudine pe- dum 220.	Spatia describen- da per theoriam.	Excessus.
510 <i>gran.</i>	5,1 <i>dig.</i>	8 ^{II} 12 ^{III}	226 <i>ped.</i> 11 <i>dig.</i>	6 <i>ped.</i> 11 <i>dig.</i>
642	5,2	7 42	230 9	10 9
599	5,1	7 42	227 10	7 10
515	5	7 57	224 5	4 5
483	5	8 12	225 5	5 5
641	5,2	7 42	230 7	10 7

Exper. 14. Anno 1719. mense Julio, D. Defaguliers hujusmodi experimenta iterum cepit, formando vesicas porcorum in orbem sphæricum ope sphærae lignæ concavæ ambientis, quam madefactæ implere cogebantur inflando aerem; & hæc arefactas & exemptas demittendo ab altiore loco in templi ejusdem turri rotunda fornicata, nempe ab altitudine pedum 272; & eodem temporis momento demittendo etiam glo-

(8) 292. * Tempore 57^{III} 58^{III}. Hoc tempus, quod ante dictum est G, ducatur in numerum 5, & productum erit ferè 5^{II}; & propterea (186) globus cujus diame- ter est 5 *digit.* & pondus in aëre *gran.*

483, tempore minutorum secundorum quin- que describet spatium 124 *pedum* circiter, & deinde videbitur uniformiter descen- dere.

globum plumbeum cujus pondus erat duarum librarum Romanarum circiter. Et interea aliqui stantes in supremâ parte templi, ubi globi demittebantur, notabant tempora tota cadendi, & alii stantes in terrâ notabant differentiam temporum inter casum globi plumbei & casum vesicæ. Tempora autem mensurabantur pendulis ad dimidia minuta secunda oscillantibus. Et eorum qui in terrâ stabant unus habebat horologium cum elatere ad singula minuta secunda quater vibrante; alius habebat machinam aliam affabrè constructam cum pendulo etiam ad singula minuta secunda quater vibrante. Et similem machinam habebat unus eorum qui stabant in summitate templi. Et hæc instrumenta ita formabantur, ut motus eorum pro subitu vel inciperent vel sisterentur. Globus autem plumbeus cadebat tempore minutorum secundorum quatuor cum quadrante circiter. Et addendo hoc tempus ad prædictam temporis differentiam, colligebatur tempus totum quo vesica cecidit. Tempora, quibus vesicæ quinque post casum globi plumbei primâ vice ceciderunt, erant $14\frac{3}{4}''$, $12\frac{3}{4}''$, $14\frac{5}{8}''$, $17\frac{1}{4}''$, & $16\frac{7}{8}''$, & secundâ vice $14\frac{1}{2}''$, $14\frac{1}{4}''$, $14''$, $19''$ & $16\frac{3}{4}''$. Addantur $4\frac{1}{4}''$, tempus utique quo globus plumbeus cecidit, & tempora tota quibus vesicæ quinque ceciderunt, erant primâ vice $19''$, $17''$, $18\frac{7}{8}''$, $22''$, & $21\frac{1}{8}''$; & secundâ vice, $18\frac{3}{4}''$, $18\frac{1}{2}''$, $18\frac{1}{4}''$, $23\frac{1}{4}''$, & $21''$. Tempora autem in summitate templi notata, erant primâ vice $19\frac{3}{8}''$, $17\frac{1}{4}''$, $18\frac{3}{4}''$, $22\frac{1}{8}''$, & $21\frac{5}{8}''$; & secundâ vice $19''$, $18\frac{5}{8}''$, $18\frac{3}{8}''$, $24''$, & $21\frac{1}{4}''$. Cæterum vesicæ non semper rectâ cadebant, sed nonnunquam volitabant, & hinc inde oscillabantur inter cadendum. Et his motibus tempora cadendi prorogata sunt & aucta nonnunquam dimidio minuti unius secundi, nonnunquam minuto secundo toto. Cadebant autem rectius vesica secunda & quarta primâ vice; & prima ac tertia secundâ vice. Vesica quinta rugosa erat & per rugas suas nonnihil retardabatur. Diametros vesicarum deducebam ex earum circumferentiis filotenuissimo bis circumdato mensuratis. Et theoriam contuli cum experimentis in tabulâ sequente, assumendo densita-

tem aeris esse ad densitatem aquæ pluvialis ut 1 ad 860, & computando spatia quæ globi per theoriam describere (h) debuerunt cadendo.

<i>Vesicarum pondera</i>	<i>Diametri.</i>	<i>Tempora cadendi ab altitudine pedum 272.</i>	<i>Spatia iisdem temporibus describenda per theoriam.</i>	<i>Differentia inter theor. & exper.</i>
128 gran.	5,28 dig.	19 ¹¹	271 ped. 11 dig.	-0 ped. 1 dig.
156	5,19	17	272	0 $\frac{1}{2}$
137 $\frac{5}{2}$	5,3	18 $\frac{1}{2}$	272	7
97 $\frac{1}{2}$	5,26	22	277	5 4
99 $\frac{1}{8}$	5	21 $\frac{1}{8}$	282	+10 0

Globorum igitur tam in aere quam in aquâ motorum resistentia prope omnis per theoriam nostram rectè exhibetur, ac densitati fluidorum, paribus globorum velocitatibus ac magnitudinibus, proportionalis est.

In scholio, quod sectioni sextæ subjunctum est, ostendimus per experimenta pendulorum quod globorum æqualium & æquivelocium in aere, aquâ, & argento vivo motorum resistentiæ sunt ut fluidorum densitates. (i) Idem hic ostendimus magis ac-

(h) * Describere debuerunt cadendo. Exempli causâ calculum tentabimus experimenti cum tertia vesica facti. Hujus vesicæ diameter erat 5,3 digitorum & pondus in aère granorum 137,5. Globus aëris diametro digitorum 5,3 descriptus continet 23 grana quam proxime; unde vesicæ pondus in vacuo erat gran. 160,5, & ut 23 ad 160,5 ita sunt octo tertiæ partes diametri vesicæ seu digiti 14 $\frac{2}{17}$ ad spatium 2 F, quod ita prodit digit. 98,626. Vesica cadendo in vacuo toto suo pondere 160,5 gran. tempore minuti unius secundi describit digitos 193 $\frac{1}{2}$, & pondere 137,5 gran. describit digitos 155,628, & eodem pondere 137,5 gran. etiam in vacuo describit spatium F digitorum 49,313

tempore 0",5456 & velocitatem maximam acquirit cum quâ possit in aère descendere. Hâc velocitate vesica tempore minutorum secundorum 18 $\frac{1}{2}$ describet spatium 278 ped. & 8. digit. circiter. Subducatur spatium 1,3863 F seu 5. ped. & 8 digit., & manebunt 273 pedes; cum in tabula accuratiore calculo confecta spatium per theoriam describendum sit 272 ped. & 7 digit., & in experimento sit 272 ped.

(i) * Idem hic ostendimus &c. Nam theoria experimentis confirmata, cui superiores computationes nituntur, supponit resistentiam, cæteris paribus, esse in ratione compositâ ex ratione duplicatâ velocitatis mobilis & ratione simplici densitatis fluidi.

accuratè per experimenta corporum cadentium in aëre & aquâ. Nam pendula singulis oscillationibus motum cient in fluido motui penduli redeuntis semper contrarium, & resistentia ab hoc motu oriunda, ut & resistentia fili quo pendulum suspendebatur, totam penduli resistentiam majorem reddiderunt quam resistentia quæ per experimenta corporum cadentium prodiit. Etenim per experimenta pendulorum in scholio illo exposita, globus ejusdem densitatis cum aquâ, describendo longitudinem semidiametri suæ in aëre, amittere deberet motus sui partem $\frac{1}{33\frac{1}{2}}$. At per theoriam in hac septimâ sectione expositam & experimentis cadentium confirmatam, globus idem describendo longitudinem eandem, (k) amittere deberet motus sui partem tantum $\frac{1}{4586}$, posito quod densitas aquæ sit ad densitatem aëris ut 860 ad 1. Resistentiæ igitur per experimenta pendulorum majores prodire (ob causas jam descriptas) quam per experimenta globorum cadentium, idque in ratione 4 ad 3 circiter. Attamen cum pendulorum in aëre, aquâ & argento vivo oscillantium resistentiæ à causis similibus similiter augeantur, proportio resistentiarum in his mediis, tam per experimenta pendulorum, quam per experimenta corporum cadentium, satis rectè exhibebitur. Et inde concludi potest quod corporum in fluidis quibuscunque fluidissimis motorum resistentiæ, cæteris paribus, sunt ut densitates fluidorum.

His

(k) * Amittere deberet motus sui partem tantum $\frac{1}{4586}$. Sit D diameter globi V ejus velocitas sub initio motus in fluido, 2F spatium quod sit ad $\frac{8}{3}$ D ut densitas globi ad densitatem aëris, hoc est, ut 860 ad 1, ideoque 2F = $\frac{6880}{3}$ D; sit T tempus quo globus cum velocitate V uniformiter progrediendo describit spatium 2F, & t tempus quo eadem uniformi velocitate describit spatium $\frac{1}{2}$ D; & erit t:

$$T = \frac{1}{2} D : \frac{6880}{3} D = 3 : 13760, \text{ \& inde}$$

Temp. 1 L

t: T + t = 3 : 13763, ideoque $\frac{t}{T+t} = \frac{3}{13763} = \frac{1}{4586}$ quam proximè. Est autem $\frac{3}{13763} = \frac{1}{4586}$ quam proximè. Est autem $\frac{3}{13763}$ velocitatis V pars amissa tempore t (per cor. 3. prop. 38.). Globus igitur describendo longitudinem semidiametri suæ in aëre, per theoriam in hac septimâ sectione expositam amittere debet motus sui partem $\frac{1}{4586}$.

291.

DE MOTU
CORPORUM.

(^l) His ita stabilitis, dicere jam licet quamnam motus sui partem globus quilibet, in fluido quocunque projectus, dato tempore amittet quamproximè. Sit D diameter globi, & V velocitas ejus sub initio motus, & T tempus, quo globus velocitate V in vacuo describet spatium, quod sit ad spatium $\frac{8}{3}D$ ut densitas globi ad densitatem fluidi: & globus in fluido illo projectus, tempore quovis alio t amittet velocitatis suæ partem $\frac{tV}{T+t}$, manente parte $\frac{TV}{T+t}$, & describet spatium, quod sit ad spatium uniformi velocitate V eodem tempore descriptum in vacuo, ut logarithmus numeri $\frac{T+t}{T}$ multiplicatus per nu-

merum 2,302585093. est ad numerum $\frac{t}{T}$, per corol. VII.

prop. xxxv. In motibus tardis resistentia potest esse paulò minor, (^m) propterea quod figura globi paulo aptior sit ad motum quam figura cylindri eadem diametro descripti. In motibus velocibus resistentia potest esse paulò major, propterea quod elasticitas & compressio fluidi non (ⁿ) augeantur in duplicatâ ratione velocitatis. Sed hujusmodi minutias hic non expendo.

Et quamvis aër, aqua, argentum vivum & similia fluida, per divisionem partium in infinitum, subtiliarentur & fierent media infinitè fluida; tamen globis projectis haud minus resisterent. Nam resistentia, de quâ agitur in propositionibus præcedentibus oritur ab inertia materiæ; & inertia materiæ

cor-

(1) * His ita stabilitis, dicere jam licet quamnam motus sui partem globus quilibet, in fluido quocunque projectus & solâ vi insitâ motus, dato tempore amittet quamproximè; theoriam enim cum experimentis consentire vidimus tum in fluidis elasticis, quale est aër, tum in fluidis non elasticis, quale est aqua. Quæ sequuntur, manifesta sunt per notam ad cor. 3. prop. XXXVIII. (282.).

(m) * Propterea quod figura globi paulo aptior sit ad motum &c. Nam in Lemmate VII. lib. II. & in sequentibus propositionibus suppositum est, globi & cylindri, quorum eadem est diameter, æqualem esse resistentiam.

(n) * Non augeantur in duplicatâ ratione velocitatis, in quâ tamen augeri deberent, uti expositum est in experimento 12.

• corporibus essentialis est & quantitati materiæ semper proportionalis. Per divisionem partium fluidi, resistentia quæ oritur à tenacitate & frictione partium diminui quidem potest: sed quantitas materiæ per divisionem partium ejus non diminuitur; & manente quantitate materiæ, manet ejus vis inertię, cui resistentia, de quâ hic agitur, semper proportionalis est. Ut hæc resistentia diminuatur, diminui debet quantitas materiæ in spatiis per quæ corpora moventur. Et propterea spatia cœlestia, per quæ globi planetarum & cometarum in omnes partes liberimè & sine omni motus diminutione sensibili perpetuo moventur; fluido omni corporeo destituuntur, si forte vapores longe tenuissimos & trajectos lucis radios excipias.

Projectilia utique motum cient in fluidis progrediendo, & hic motus oritur ab excessu pressionis fluidi ad projectilis partes anticæ supra pressionem ad ejus partes posticæ, & non minor esse potest in mediis infinite fluidis quam in aëre, aquâ & argento vivo pro densitate materiæ in singulis. Hic autem pressionis excessus, pro quantitate suâ, non tantum motum cient in fluido, sed (o) etiam agit in projectile ad motum ejus retardandum: & propterea resistentia in omni fluido est ut motus in fluido à projectili excitatus, nec minor esse potest in æthere subtilissimo pro densitate ætheris, quam in aëre, aquâ & argento vivo pro densitatibus horum fluidorum.

(o) * Sed etiam agit in projectile, per motus legem IIIA

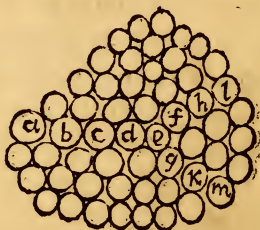
SECTIO VIII.

De motu per fluida propagato.

PROPOSITIO XLI. THEOREMA XXXII.

Pressio non propagatur per fluidum secundum lineas rectas, nisi ubi particulae fluidi in directum jacent.

Si jaceant particulae a, b, c, d, e in lineâ rectâ, potest quidem pressio directè propagari ab a ad e ; at particula e urget particulas obliquè positas f & g obliquè, & particulae illae f & g non sustinebunt pressionem illatam, nisi fulciantur à particulis ulterioribus h & k ; quâtenus autem fulciuntur, premunt particulas fulcientes; & hæ non sustinebunt pressionem nisi fulciantur ab ulterioribus l & m easque premant, & sic deinceps in infinitum. Pressio igitur, quam primum propagatur ad particulas quæ non in directum jacent, divaricare incipiet & obliquè propagabitur in infinitum; & postquam incipit obliquè propagari, si inciderit in particulas ultiores, quæ non in directum jacent, iterum divaricabit; idque toties, quoties in particulas non accuratè in directum jacentes inciderit. *Q. E. D.*



Corol. Si pressionis, à dato puncto per fluidum propagatz, pars aliqua obstaculo intercipiatur; pars reliqua, quæ non intercipitur, divaricabit in spatia pone obstaculum. Id quod sic etiam demonstrari potest. A puncto A propagetur pressio quâquâversum, idque si fieri potest secundum lineas rectas, & obstaculo $NBCK$ perforato in BC , intercipiatur ea omnis, præter partem coniformem APQ , quæ per foramen circulare BC transit. Planis transversis de, fg, hi distinguatur conus APQ in frusta; & interea dum conus ABC , pressionem propagando, urget frustum conicum ulterius $degf$ in superficie de , & hoc frustum urget frustum proximum $fgih$ in superficie

PROPOSITIO XLII. THEOREMA XXXIII.

Motus omnis per fluidum propagatus divergit à recto tramite in spatia immota.

Cas. 1. Propagetur motus à puncto *A* per foramen *BC*, pergatque, si fieri potest, in spatio conico *BCQP*, secundum lineas rectas divergentes à puncto *A*. Et ponamus primo quod ^(a) motus iste sit undarum in superficie stagnantis aquæ. Sintque *de*, *fg*, *hi*, *kl*, &c. undarum singularum partes altissimæ, vallibus totidem intermediis ab invicem distinctæ. Igitur quoniam aqua in undarum jugis altior est quam in fluidi partibus immotis *LK*, *NO*, defluet eadem de jugorum terminis *e*, *g*, *i*, *l*, &c. *d*, *f*, *h*, *k*, &c. hinc inde versus *KL* & *NO*: & quoniam ^(b) in undarum vallibus depressior est quam in fluidi partibus immotis *KL*, *NO*; defluet eadem de partibus illis immotis in undarum valles. Defluxu priore undarum juga, posteriore valles hinc inde dilatantur & propagantur versus *KL* & *NO*. Et quoniam motus undarum ab *A* versus *PQ* fit per continuum defluxum jugorum in valles proximos, ideoque ^(c) celerior non est quam pro celeritate descensus; & descensus aquæ hinc inde versus *KL* & *NO* eadem velocitate peragi debet; propagabitur dilatatio undarum hinc inde versus *KL* & *NO* eadem velocitate quâ undæ ipsæ ab *A* versus *PQ* rectâ progrediuntur. Proindeque spatium totum hinc inde versus *KL* & *NO* ab undis dilatatis *rfgr*, *shis*, *tklt*, *vmnv*, &c. occupabitur. *Q. E. D.* Hæc ita se habere quilibet in aquâ stagnante experiri potest.

Cas.

(a) *Motus iste sit undarum &c.* Vis quælibet deorsum directâ in superficiem stagnantis aquæ agat in *A*, & cavitatem factâ, cogat aquam circumquaque ascendere, aqua elevata vi propriæ gravitatis descendendo partim refluet in *A*, ad cavitatem replendam, partim in plagam oppositam feretur, & celeritate cadendo acquisitâ novam cavitatem formabit, atque ita deinceps undæ motus per successivum

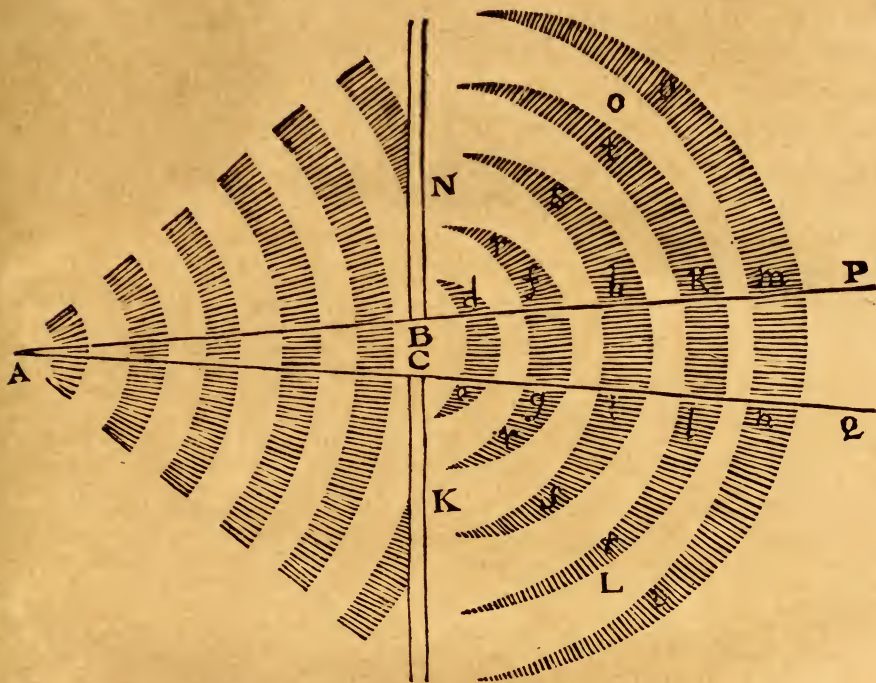
ascensum & descensum propagabitur in orbem.

(b) * *In undarum vallibus depressior est &c.* Aqua enim ab altioribus undarum partibus cadendo celeritatem acquirat, quâ infra quiescentis aquæ superficiem descendit.

(c) * *Celerior non est quam pro celeritate descensus ab eadem undarum altitudine, unde aqua in plagas PQ, KL & NO æquè defluit.*

NO, (*) dilatabit sese tam versus spatia illa KL, NO utrinque sita, quam versus pulsum rariora intervalla; eoque pacto rarius semper evadens è regione intervallorum ac den-

LIBER
SECUND.
SECT.
VIII.
PROP.
XLIII.
THEOR.
XXVIII.



sius è regione pulsum, participabit eorundem motum. Et quoniam pulsum progressivus motus oritur à perpetuâ relaxatione partium densiorum versus antecedentia intervalla rario-

ra ;

&c. in pristina loca successivè repellit, dum interea aliæ particulæ ut g, h, &c. versus q progrediuntur ; quo motu medium rursus condensatur versus q, & deinde utrinque dilatatur, atque ita deinceps pulsus per successivas condensationes & rarefactiones medii propagantur. * Hæc pulsum in medio Elastico genitorum naturâ, ad Propos. XLVII. fusius expendetur, sed isto in loco hæc sufficere videntur.

(e) * Dilatabit se tam versus &c. Per vim elasticam quæ vi comprimenti

Tom. I L,

quâ partes medii condensantur, æqualis est, & in omnem loci circumferentiam agit.

295. Motus pulsum in medio elastico spectari potest ut analogus cum motu undarum in superficie aquæ stagnantis ; nam condensatio partium medii elastici locum tenet elevationis aquarum, vis elastica medii locum gravitatis aquæ, & pars pulsum densissima parti undarum altissimæ correspondet. Unde in utroque motu, medii particulæ per brevissima spatia eunt & redeunt, intereadum pulsus vel unda propagatur

X x

(294)

294.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

ra; & pulsus eâdem ferè celeritate sese in medii partes quiescentes *KL*, *NO* hinc inde relaxare debent; pulsus illi eâdem ferè celeritate sese dilatabunt undique in spatia immota *KL*, *NO*, quâ propagantur directè à centro *A*; ideoque spatium totum *KLNO* occupabunt. *Q. E. D.* Hoc experimur in sonis, qui vel monte interposito audiuntur, vel in cubiculum per fenestram admissi sese in omnes cubiculi partes dilatant, inque angulis omnibus audiuntur, non tam reflexi à parietibus oppositis, quam à fenestrâ directè propagati, quantum ex sensu judicare licet.

Cas. 3. Ponamus denique quod motus cujuscunque generis propagetur ab *A* per foramen *BC*: & quoniam propagatio ista non fit, nisi quâtenus partes medii centro *A* propiores urgent:

(294) & eodem modo quo (293) undarum reflexionem exposuimus, demonstratur pulsus ab obstaculo plano *BC*, (vid. fig. not. 293.) itâ repercuti ut sit angulus reflexionis æqualis angulo incidentiæ, idemque sit medii motus post reflexionem qui produceretur, si pulsus ex centro *H* sublato obstaculo, propagaretur.

Sed ut hujus sectionis doctrina quæ soni phænomenis explicandis accommodata est, melius intelligatur, nonnulla de naturâ soni & de motu corporum resonantium præmittenda sunt.

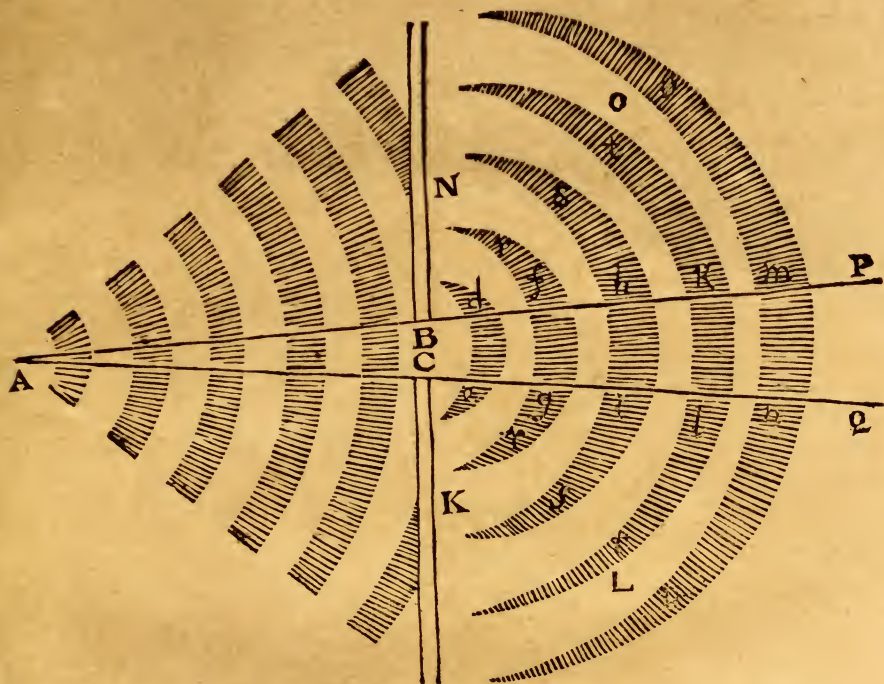
295. *Definitio.* Sonus directus est, qui à corpore sonoro ad organum auditûs rectâ lineâ fertur. Sonus reflexus qui à corpore sonoro in alia corpora fertur, & inde ad aurem reflectitur.

297. *Propositio.* Sonus est particularum corporis resonantis motus tremulus ac vibratorius aëri communicatus & ad aures delatus. Hæc propositio notissimis experimentis certa est. Nam corpora non resonant nisi percutiantur, & maximè omnium resonant corpora dura atque elastica quorum partes ictu hæduntur, & deinde vi suâ elasticâ resiliunt, atque itâ tremulo ac vibratorio motu agitantur. Particularum corporis resonantis subfultus visus & tactu percipitur; chartæ frustula corpori resonanti insidentia subfultare oculis cernuntur & admodâ næu parium fienti-

tus sentitur. Verum si fides instrumenti musici tensa non fuerit, licet oscillationes tota peragat, sonum non edit; & forcipis focariæ crura digitis conficta & exemplò dimissa, oscillationes agunt sine sono; at si oscillando corpus aliquod durum percutiant, resonant; ex quibus deducitur sonum non solo totius corporis oscillatorio motu, sed particularum ipsius tremore produci. Hic motus aëri contiguo communicatur & pulsus excitat (294). Cum prope aquam stagnantem tympanum quatitur, subfultus observantur in aquæ superficie. Dum instrumentorum musicorum pulsantur nervi, pulvisculi qui aëri innascent & radio solis sunt conspicui, conformiter ad fremitum nervorum subfultare videntur. Si ex duabus chordis musicis, homogeneis, æqualibus & æque tensis una pulsetur ut sonum edat, altera prioris vicina concutitur & similiter resonat. Tandem corpora sonora suo campanæ acutiæ pneumaticæ posita atque percussa, dum educitur aer, sonum languidiorem reddunt & exhausto aëre, nullum qui possit percipi. Est igitur aërevehiculum soni: attamen totius aëreæ molis motus qui invento cernitur, per se ad producendum sonum non valet, sed vibratorius particularum motus satis validus necessarius est.

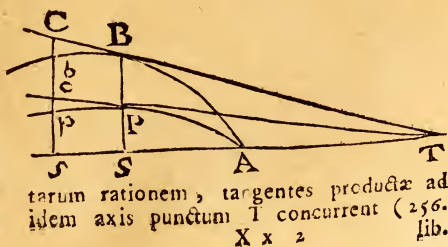
gent commoventque partes posteriores; & partes quæ urgentur fluidæ sunt, ideoque recedunt quâquâversum in regiones ubi minus premuntur: recedent eadem versum medii partes omnes quiescentes, tam laterales KL & NO , quam anteriores PQ ,

LIBER
SECUND.
SECT.
VIII.
PROP.
XLII.
THEOR.
XXXIII.



eoque pacto motus omnis, quam primum per foramen BC transit, dilatari incipiet & inde tanquam à principio & centro, in partes omnes directè propagari. $Q. E. D.$

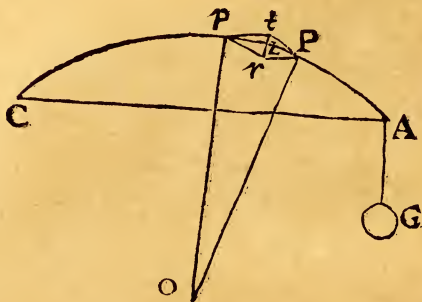
298. Lemma. Si curvarum duarum AB , AP abscissam communem AS habentium, ordinatæ SB , SP sint semper ad invicem in datâ ratione, imminutis iis in infinitum ut curvæ tandem coincident cum axe AS , erit ultima ratio curvaturæ eadem quæ ordinatarum. Duc novam ordinatam $s p$ curvis occurrentem in p & b , & ad puncta B & P duc tangentes occurrentes ordinatæ novæ in C & c . Tum ob datam ordina-



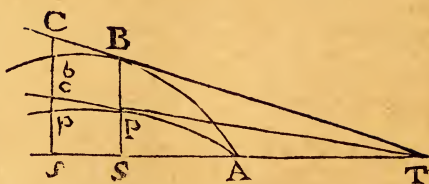
tarum rationem, tangentes productæ ad idem axis punctum T concurrent (256. lib. X x 2)

DE MOTU
CORPO-
RUM.

lib. 1.) & idem ob parallelas SB, sC, erit sC:sc=SB:SP & (per hyp.) SB:SP=sb:sp; unde sC:sc=sb:sp=sC-sb:sC-sp=bC:pc=SB:SP, coincident jam ordinatæ sb, SB, & lineolæ evanescentes bC, pc, erunt subtensæ angulorum contactûs bBC, pPc, & ordinatis SB, SP in infinitum diminutis, ut curvæ tandem coincident cum axe AS, subtensæ illæ perpendiculares evadent ad curvas, fietque Bb æqualis Pp. Sed in hac hypothesi, anguli contactûs sunt ad invicem ut $\frac{bC}{Bb}$, ad $\frac{pc}{Pp}$ (154 lib. 1.), hoc est, ut bC ad pC. Quare curvaturæ in B & P, quæ angulis contactûs proportionales sunt (121. lib. 1.) erunt subtensæ bC, pc, ac proinde (ex dem.) ordinatis SB, SP proportionales. Q. E. D.



299. Lemma. Vis acceleratrix quæ punctum quodlibet P nervi tensi & uniformiter crassi urgetur, dum per brevissimum spatium oscillatur, est ut nervi curvatura in eodem loco. Nervus AC pondere G tensus oscillando pervenerit ad positionem curvæ APC, cum axe AC ferè coincidentis, & quia linea recta CA pondere G tenditur ubique æqualiter, æqualis quoque erit tensio omnium partium curvæ APC quamproximè. Sumatur punctum p, puncto P quamproximum, & ductis tangentibus Pt, pt concurrentibus in t, compleatur parallelogrammum Ptp, ducanturque ad curvam normales PO, po concurrentes in O, vires æquales quibus arcus evanescens Pp, (qui sumi potest pro arcu circuli radio PO descripti (121. lib. 1.) in directionibus tangentium tP,



tp, hinc inde trahitur, exponantur per tangentibus illas æquales, & singulæ resolvantur in duas alias vires, vis quidem tP in vires tz & zP; & vis tp in vires tz, seu zr & zp, vires zP, zp, æquales & oppositæ nullum motum in arcu Pp producent, at viribus tz & zr, simul, seu vi totâ tr, in directione tr, sive PO urgetur. Erit igitur vis motrix quæ particula Pp in directione tr urgetur, ad fili tensionem in P vel p per quam generatur vis illa ut tr ad tP. Sed (ex naturâ circuli) angulus tPr, æqualis est angulo PO p, cum arcus Pp sit utriusque mensura, & propterea triangulum isoscele PO p, simile est triangulo isosceli tPr. Quare Pp est ad PO ut tr ad tP, hoc est, ut vis motrix quæ particula Pp in directione tr seu PO urgetur ad fili tensionem datam G, & idem vis illa est ut $\frac{Pp}{PO}$. Cum igitur vis acceleratrix sit in ratione vis motricis directæ & materiz movendæ inverse (per def. 8^{am}, lib. 1.) & materia movenda sit hic ut Pp, ob æqualem ubique nervi crassitudinem, erit

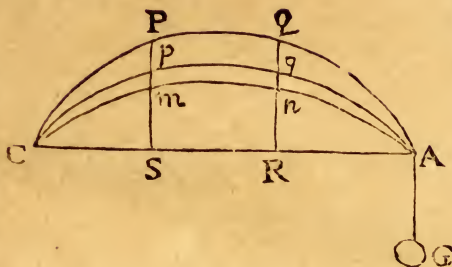
vis acceleratrix ut $\frac{1}{PO}$, id est, in ratione inversâ radii circuli curvam osculantis in P, ideoque in ratione curvaturæ in P (121. lib. 1.). Q. E. D.

300. PROPOSITIO. Si chorda musica AC uniformiter crassa & pondere G tensa, ita inflectatur dum resonat, ut ejus elongatio maxima ab axe motûs AC sit ferè insensibilis & idem vis tensionis non mutetur per auctam chordæ longitudinem in majoribus suis ab axe distantii & inclinatio radiorum curvaturæ ad axem negligi possit, ea erit natura curvæ AQPC in quam chorda oscillando inflectitur, in quovis articulo motûs ejusdem chordæ ut ductis proportionalibus ordinatis ad axem normalibus QR, PS sit curvatura in Q, ad curvaturam in P, ut QR, ad PS, ac puncta omnia Q, P simul ad axem pervenientia & simul red-

dentia oscillationes suas omnes eodem tempore peragant ad instar penduli oscillantis in cycloide.

Cas. 1. Sit curva $AQPC$ chordæ oscillantis distantia maxima ad axem AS punctis omnibus jam quiescentibus, eaque sit hujus curvæ natura ut curvatura in Q , sit ad curvaturam in P , in ratione distantiarum QR ad distantiam PS . Hoc posito erit acceleratio in Q ad accelerationem in P in eadem ratione QR ad PS (per Lem. superius 299.) ideoque initio motus spatia simul percurſa Qq , Pp , erunt in eadem ratione, & divisim spatia pereurrentia qR , pS , erunt in eadem ratione QR ad PS ; undè etiam accelerationes novæ in punctis q & p , erunt in eadem ratione QR ad PS (299, 298.) atque erunt ad accelerationes priores in Q & P , ut distantiarum qR & pS ad distantias QR & PS (299. 298.). Ergo puncti cujuscvis P , vel in eadem curvâ $AQPC$ vel in diversis $AQPC$ & $Aqpq$, spectati acceleratio semper est ut ejusdem distantia ab axe motus AC . Quare (per prop. 51. lib. 1.) puncta omnia nervi ad axem simul perveniunt, simul redeunt & oscillationes singulas peragunt dato tempore ad instar corporis in cycloide oscillantis. Q. E. D.

Cas. 2. Si chorda plectro modò percurſa nondum induerit formam curvæ in primo casu descriptæ, erit curvatura in P ad curvaturam in Q in majori vel minori ratione quam distantiarum PS ad distantiam QR . Sit in majori ratione, & erit velocitas in P , ad velocitatem in Q , in ratione majore quam PS ad QR , (299) & spatium Pp tempore minimo descriptum ad spatium Qq , eodem tempore descriptum in ratione majore quam PS ad QR , ideoque divisim erit pS minor respectu PS , quam qR , respectu QR ; & quia curvatura cum distantia ab axe minuitur ac coincidente curvâ cum axe nulla evadit, erit etiam curvatura in p , minor respectu curvaturæ in P , quam curvatura in q , respectu curvaturæ in Q , & inde (299) acceleratio in p , minor respectu accelerationis in P , quam acceleratio in q , respectu accelerationis in Q . Majoris igitur velocitatis acceleratione semper decrescente & minoris velocitatis acceleratione è contrâ semper crescente, respectu distantiarum ab axe AC , motus inter se tandem ita temperabuntur, ut pun-



ctis P & Q pervenientibus in loca quædam m & n , tum velocitates, tum accelerationes futuræ sint distantiarum mS , nR proportionales, ideoque curvâ $AmmC$, jam existente eadem quam descripsimus in casu 1º, motus dehinc omnes conspirabunt, atque idem eveniet, si sit curvatura in P ad curvaturam in Q in minore ratione quam distantiarum PS ad distantiam QR . Quare quocumque modo percutiatur chorda musica, quam citissime induet formam curvæ in casu primo descriptæ, atque perget moveri more ibidem descripto. Q. E. D.

Cæterum inflexiones seu distantias admodum parvas ab axe motus tam in chordis musicis quam in laminis elasticis ex quibus corpora sonora compacta esse fingi potest, viribus acceleratricibus proportionales & proinde oscillationes esse isochronas experimentis ostendit Clar. s^rGravesandus in Elem. phys. & Merfennus in harmoniâ universali longiorum chordarum vibrationes isochronas oculis observavit. Si verò chorda nimîa vi pulsetur, vis acceleratrix in experimentis crescit in majori ratione quam distantiarum ab axe motus & oscillationes breviori tempore absolvuntur.

302. Cor. 2. Quia PS est ad BD seu ad a , ut radius r ad radium PO, erit $PO \times PS = ar$. Sit diameter circuli ad circumferentiam ut 1 ad c & ideò a ad BNE ut 1 ad $\frac{1}{2}c$, seu $BNE = \frac{1}{2}ac$,

& cum sit (301) $\sqrt{\frac{r}{a}} = \frac{1}{2} \frac{L}{BNE}$, erit $\sqrt{\frac{r}{a}} = \frac{L}{ac}$ & $\frac{r}{a} = \frac{LL}{a^2 c^2}$, & $r = \frac{LL}{a c^2}$;

atque $PO \times PS = ar = \frac{LL}{c^2}$.

303. PROPOSITIO. Si diameter circuli sit ad circumferentiam ut 1, ad c , & chorda musicae uniformiter crassæ longitudo sit L, pondus P, pondus quo tenditur G & penduli in cycloide oscillantis longitudo D; tempus quo chorda illa oscillationem unam perficit, erit ad tempus unius oscillationis penduli in ratione subduplicatâ PL ad $c^2 DG$; numerus verò oscillationum chordæ tempore unius oscillationis penduli erit $c \sqrt{\frac{DG}{PL}}$.

Nam vis quâ particula Pp in loco P, existens urgetur dicatur A, ejusdem pondus B & (per dem. 299) erit A ad G, ut Pp ad PO, & ob uniformem chordæ crassitudinem est P ad B, ut L, ad Pp, & his rationibus conjunctis, $P \times A$ ad $B \times G$ ut L, ad PO; unde fit A ad B ut $G \times L$ ad $PO \times P$. Jam si particula Pp vi motrice seu pondere A sollicitata oscillaretur in cycloide cujus perimenter tota æquaret duplam distantiam PS, tempus unius vibrationis in cycloide æquale esset tempori vibrationis unius chordæ musicæ seu particule Pp; quia vis particule Pp in cycloide oscillantis semper decrescit in ratione distantie ejus à puncto infimo seu medio cycloidis, quemadmodum vis illa decrescit in ratione distantie à puncto S cum particula Pp vibrationes suas agit in rectâ PS, & vis motrix particule in puncto cycloidis altissimo æqualis est vi motrici A, (per cor. prop. 51. lib. 1.). Si verò particula Pp pondere suo absoluto B oscilletur in cycloide cujus perimenter tota sit 2 D, erit hujus penduli longitudo D (per cor. prop. 50. lib. 1.), & tempus unius vibrationis chordæ musicæ erit ad tempus unius oscillationis penduli in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione longitudinis PS ad longitudinem D, & subduplicatâ

ratione ponderis B ad vim A (cor. 5. prop. 24. lib. 2.); id est, in ratione subduplicatâ quantitatis $PO \times PS \times P$, ad quantitatem GLD, atque ideò ob $PO \times PS = \frac{LL}{c^2}$ (302.) in ratione subduplicatâ PL ad $c^2 GD$. Q. D. E.

Quia verò numerus vibrationum isochronarum quas chorda vel pendulum tempore quovis dato peragunt sunt inverse ut oscillationum tempora, erit numerus vibrationum quas chorda musica tempore unius oscillationis penduli prædicti peragit ad unitatem ut tempus unius oscillationis penduli ad tempus unius vibrationis chordæ, ideoque in ratione subduplicatâ $c^2 GD$, ad PL, & proinde numerus vibrationum quas chorda musica peragit eo tempore quo pendulum cujus longitudo est D semel oscillatur est $c \sqrt{\frac{GD}{PL}}$.

Q. E. D.

304. Cor. 1. Si longitudo chordæ L digitis pedis Parisiensis exprimatur, numerus vibrationum quas chorda tempore minuti unius secundi peragit, erit 190341

$\sqrt{\frac{G}{PL}}$ quamproximè. Nam pendulum cujus longitudo D est pedum Parisensium 3 & linearum $8\frac{1}{2}$, seu digit. $\frac{881}{24}$, singulas oscillationes tempore minuti unius secundi absolvit (471. lib. 1.) & præterea ut 113 ad 355, ita diameter 1 ad circuli circumferentiam c , quæ proinde erit $\frac{355}{113}$. Quare si loco D & c scribantur ipsorum valores in formulâ, erit $c \sqrt{\frac{GD}{PL}} = \frac{355}{113}$

$\sqrt{\frac{881 G}{24 LP}} = 19,0341 \sqrt{\frac{G}{PL}}$ quamproximè.

305. Cor. 2. Si conferantur variarum chordarum oscillationes, quia quantitates c & D in formulâ $c \sqrt{\frac{GD}{PL}}$, datae sunt, numeri vibrationum dato tempore peracturum erunt ut $\sqrt{\frac{G}{PL}}$, & ideò tempora quibus singulæ vibrationes fiunt ut $\sqrt{\frac{PL}{G}}$ (473 lib. 1.).

306. Cor. 3. Iisdem positis, si præterea chordæ sint homogeneæ, æquè crassæ

LIBER
SECT.
V III.
PROP.
XLII.
THEOR.
XXXIII.

303.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

& æquè tenſæ, cum in eo caſu pondus G datum ſit & pondus P ſit ut chordæ longitudo L , tempora quibus ſingulæ vibrationes ſiant, erunt ut \sqrt{LL} , ſeu ut chordarum longitudines; Quod experimentis confirmavit Clariff. s^r Graveſande in Elem. Phyiſices.

Scholion. Quæ de chordis vibrantibus huc uſque diximus, ea fere omnia, nonnullis tamen immutatis, mutuati ſumus ex tractatu de methodo incrementorum Clariff. Taylor. Formulas noſtris ſimiles dedere Celeberrimi Viri, Sauveur in monumentis Acad. Pariſ. an. 1713. & Daniel Bernoulli tum in actis Petropol. tum in Diſſertatione de Propagatione Lucis ab Academiâ regiâ Pariſ. præmio condecoratâ an. 1736.

307. PROPOSITIO. Si numeri vibrationum quas chordæ muſicæ dato tempore peragunt, ſint inter ſe ut numeri 24, 27, 30, 32, 36, 40, 45, 48, chordæ illæ tonos edent qui his notiſſimis vocibus ſignificantur, $U, T, R, E, M, I, F, A, S, O, L, L, A, S, I$, ut, initio ſumpto à tono graviſſori. Hæc propositio experimentis demonſtrata eſt; nam nervi muſici homogenei, æquè craſſi eodemque pondere tenſi, quorum longitudines ſunt inverſe ut numeri illi, tonos quos diximus edunt, & horum nervorum longitudines ſunt inverſe ut numeri vibrationum quas dato tempore abſolvunt & directè ut ſingularum vibrationum tempora ideoque ut 180, 160, 144, 135, 120, 108, 96, 90: (306).

308. Cor. Sonorum differentia ſecundùm grave & acutum, à minori vel majori numero vibrationum quas chordæ muſicæ dato tempore peragunt, pendet, & eò graviſſores ſunt ſoni quò tardiores ſunt ſingulæ chordarum vibrationes & contra.

309. PROPOSITIO. Corpora ſonora homogenea & ſimilia quorum latera homologa rationem habent inverſam numerorum 24, 27, 30, 32, 36, 40, 45, 48, tonos edunt, $U, T, R, E, M, I, F, A, S, O, L, L, A, S, I$, ut. Hanc propositiorem probant experimenta quæ in campanis, cylindris & priſmatibus homogeneis & ſimilibus habuerunt Merſennus in harmoniâ univerſali & D. Carré in monum. Acad. Reg. an. 1709.

310. PROPOSITIO. Dùm corpus ſonorum percutitur, tremulus particularum motus ex iſtu & vi elastiâ creatus, remotis obſtaculis, per ſuperficiem corporis propagatur: quod quidem leviora chartæ fruſtula ſuperficie corporis reſonantis impoſita, tremore ſuo indicant.

311. PROPOSITIO. Campanæ figura iſtu clavæ ità mutari oculis cernitur ut cum rotunda eſſet, fiat ovata & quandiū auditur ſonus, alternis mutatur oſcillationibus.

312. Cor. Ex tribus ultimis propositiōibus concludere licet, ut in chordis ità & in aliis corporibus reſonantibus, tonos pendere à numero vibrationum ſeu undulationum quæ dato tempore peraguntur.

PROPOSITIO XLIII. THEOREMA XXXIV.

Corpus omne tremulum in medio elastico propagabit motum pulsum undique in directum; in medio verò non elastico motum circularem excitabit.

LIBER
SECUND.
SECT.
VIII.
PROP.
XLIII.
THEOR.
XXXIV.

Cas. 1. Nam partes corporis tremuli vicibus alternis eundo & redeundo, ita suo urgebunt & propellent partes medii sibi proximas, & urgendo compriment easdem & condensabunt; dein reditu suo sinent partes compressas recedere & sese expandere. Igitur partes medii corpori tremulo proximæ ibunt & redibunt per vices, ad instar partium corporis illius tremuli: & quâ ratione partes corporis hujus agitabant hæc medii partes, hæc similibus tremoribus agitæ agitabunt partes sibi proximas, eæque similiter agitæ agitabunt ulteriores, & sic deinceps in infinitum. Et quemadmodum medii partes primæ eundo condensantur & redeundo relaxantur, sic partes reliquæ quoties eunt condensabuntur, & quoties redeunt sese expandent. Et propterea non omnes ibunt & simul redibunt (sic enim determinatas ab invicem distantias servando, non rareficerent & condensarentur per vices) sed accedendo ad invicem ubi condensantur, & recedendo ubi rarefiunt, (f) aliquæ earum ibunt dum aliæ redeunt; idque vicibus alternis in infinitum. Partes autem euntes & eundo condensatæ, ob motum suum progressivum, quo feriunt obstacula, sunt pulsus; & propterea pulsus successivi à corpore omni tremulo in directum propagabuntur; idque æqualibus circiter ab invicem distantis, (g) ob æqualia temporis intervalla, quibus corpus tremoribus suis singulis singulos pulsus excitat. Et quanquam corporis tremuli partes eant & redeant secundum plagam aliquam certam & determinatam, tamen pulsus inde per medium propagati sese dilatabunt ad latera, per propositionem præcedentem;

(f) * Aliquæ earum ibunt (294).

(g) * Ob æqualia temporis intervalla.

tem; & à corpore illo tremulo tanquam centro communi, secundum superficies propemodum sphaëricas & concentricas, undique propagabuntur. Cujus rei exemplum aliquod habemus in undis, quæ si digito tremulo excitentur, non solum pergent hinc inde secundum plagam motus digiti, sed, in modum circulorum concentricorum, digitum statim cingent & undique propagabuntur. Nam gravitas undarum supplet locum vis elasticæ.

Cas. 2. (h) Quod si medium non sit elasticum: quoniam ejus partes à corporis tremuli partibus vibratis pressæ condensari nequeunt, propagabitur motus in instanti ad partes ubi medium facillimè cedit, hoc est, ad partes quas corpus tremulum alioqui vacuas à tergo relinqueret. Idem est casus cum casu corporis in medio quocunque projecti. Medium cedendo projectilebus, non recedit in infinitum; sed in circulum eundo, pergit ad spatia quæ corpus relinquit à tergo. Igitur quoties corpus tremulum pergit in partem quamcunque, medium cedendo perget per circulum ad partes quas corpus relinquit; & quoties corpus regreditur ad locum priorem, medium inde repelletur & ad locum suum priorem redibit. Et quamvis corpus tremulum non sit firmum, sed modis omnibus flexile, si tamen magnitudine datum maneat, quoniam tremoribus suis nequit medium ubivis urgere, quin alibi eidem simul cedat; efficiet ut medium, recedendo à partibus ubi premitur, pergat semper in orbem ad partes quæ eidem cedunt.

Q. E. D.

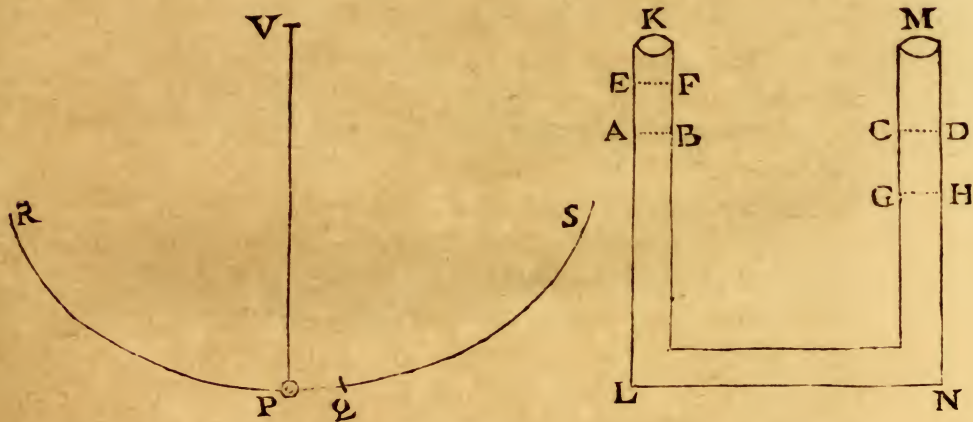
Corol. Hallucinantur igitur qui credunt agitationem partium flammæ ad pressionem, per medium ambiens, secundum lineas rectas propagandum conducere. Debebit ejusmodi pressio non ab agitatione solâ partium flammæ: sed à totius dilatatione derivari.

(h) * *Quod si medium continuum sit. & non elasticum, &c.*

PROPOSITIO XLIV. THEOREMA XXXV.

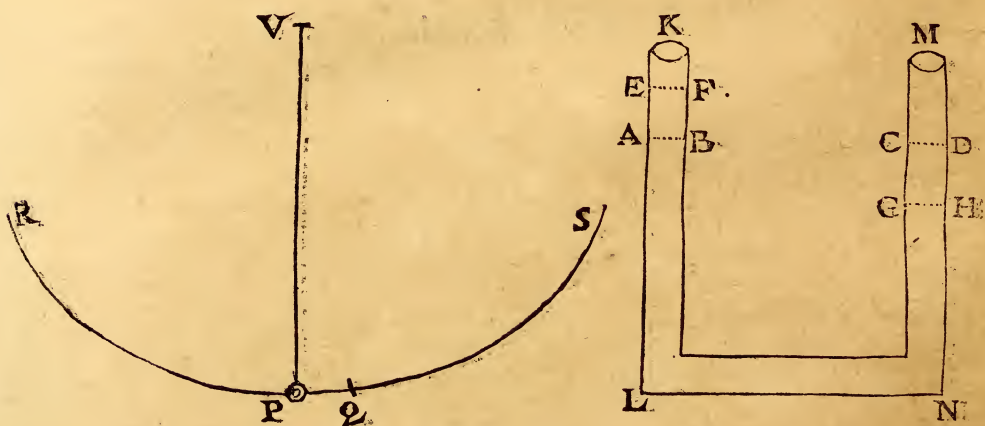
Si aqua in canalibus erectis KL, MN vicibus alternis ascendat & descendat; construat autem pendulum cujus longitudo inter punctum suspensionis & centrum oscillationis æquetur semissi longitudinis aquæ in canali: dico quod aqua ascendet & descendet iisdem temporibus quibus pendulum oscillatur.

Longitudinem aquæ mensuro secundum axes canalis & crurum, eandem summæ horum axium æquando; & resistentiam aquæ, quæ oritur ab attritu canalis, hic non considero. Designent igitur AB, CD mediocrem altitudinem aquæ in crure



utroque; & ubi aqua in crure KL ascendit ad altitudinem EF, descenderit aqua in crure MN ad altitudinem GH. Sit autem P corpus pendulum, VP filum, V punctum suspensionis, RPS cyclois quam pendulum describat, P ejus punctum infimum, PQ arcus altitudini AE æqualis. Vis, quâ motus aquæ alternis vicibus acceleratur & retardatur, est

excessus ponderis aquæ in alterutro crure supra pondus in altero, ideoque, ubi aqua in crure KL ascendit ad EF , & in crure altero descendit ad GH , (i) vis illa est pondus duplicatum aquæ $EABF$, & propterea est ad pondus aquæ totius ut AE seu PQ ad (k) VP seu PR . Vis etiam, quâ pondus P in loco quovis Q acceleratur & retardatur in cycloide (per corol. prop. LI.) est ad ejus pondus totum, ut ejus di-



stantia PQ à loco infimo P , ad cycloidis longitudinem PR . Quare aquæ & penduli, æqualia spatia AE , PQ describentium, vires motrices sunt ut pondera movenda; (l) ideoque, si aqua & pendulum in principio quiescunt, vires illæ movebunt eadem æqualiter temporibus æqualibus, efficientque ut motu reciproco simul eant & redeant. *Q. E. D.*

Co-

(i) * Vis illa est pondus duplicatum &c. Est enim vis illa pondus tam aquæ $EABF$, quam aquæ æqualis $CGHD$.

(k) * Ad VP seu PR . Semicyclois PR , æqualis est longitudini penduli, (per cor. prop. 50. lib. I.).

(l) 313. * Ideoque si aqua & pendu-

lum &c. Id evidentissimum fit si pondus P quod, manente oscillationis unius tempore potest ad arbitrium assumi, capiatur æquale ponderi aquæ totius in canali; tum enim vires motrices, massæ movendæ, & spatia describenda, idèque & tempora quibus spatia illa describuntur, in canali

Corol. 1. Igitur aquæ ascendens & descendens, si-
ve motus intensior sit sive remissior, vices omnes sunt iso-
chronæ.

Corol. 2. Si longitudo aquæ totius in canali sit pedum *Pa-*
risiensium $6\frac{1}{9}$: aqua tempore minuti unius secundi descendet,
& tempore minuti alterius secundi ascendet; & sic deinceps
vicibus alternis in infinitum. (m) Nam pendulum pedum $3\frac{1}{18}$
longitudinis tempore minuti unius secundi oscillatur.

Corol. 3. Auctâ autem vel diminutâ longitudine aquæ, au-
getur vel diminuitur tempus reciprocationis in longitudinis ratio-
ne subduplicatâ.

PROPOSITIO XLV. THEOREMA XXXVI.

Undarum velocitas est in subduplicatâ ratione latitudinum.

Consequitur ex constructione propositionis sequentis.

PROPOSITIO XLVI. PROBLEMA X.

Invenire velocitatem undarum.

Constituatur pendulum cujus longitudo, inter punctum sus-
pensionis & centrum oscillationis, æquetur latitudini undarum:
& quo tempore pendulum illud oscillationes singulas peragit,
eodem undæ progrediendo latitudinem suam propemodum con-
ficient.

Un-

nali & in cycloide æquantur respectivè.
Sed observandum est superficiem AB, esse
locum æquilibrii, ad quem cum aqua per-
venit, nullâ amplius vi acceleratrice ur-
getur, sed velocitate tantum acquisitâ ul-
terius descendit vel ascendit; sicuti cor-
pus pendulum P dum pervenit in locum
cycloidis infimum P solâ velocitate acqui-
sitâ movetur. Undè quo tempore aqua
descensum unum absolvit in crure alteru-
tro canalisi, eodem tempore pendulum os-
cillationem unam ex descensu & ascensu

compositam perficit, duas verò oscillatio-
nes absolvit intereadum aqua è loco E
descendit & ad eundem redit.

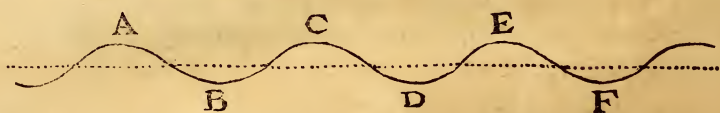
(m) * Nam pendulum ped. $3\frac{1}{18}$, seu
ped. 3. & lin. 8. quæ proximè (471. lib. 1).

Clariss. Hermannus tom. 3. comm. Acad.
Petrop. motum aquæ in tubis crura quo-
modolibet ad basim inclinata habentibus
definivit. Rem generalius pertraxit Ce-
leb. D. Bernoullius in Hydrodynamica.
Hos authores, si lubet, adeat lector.

313

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Undarum latitudinem voco mensuram transversam, quæ vel vallibus imis, vel summis culminibus interjacet. Designet *ABCDEF* superficiem aquæ stagnantis, undis successivis ascendentem ac descendantem, sintque *A, C, E*, &c. undarum culmina, & *B, D, F*, &c. valles intermediæ. Et quoniam motus undarum fit per aquæ successivum ascensum & descensum, sic ut ejus partes *A, C, E*, &c. quæ nunc al-



tissimæ sunt, mox fiant infimæ; & vis motrix, quâ partes altissimæ descendunt & infimæ ascendunt, est pondus aquæ elevatæ; alternus ille ascensus & descensus analogus erit motui reciproco aquæ in canali, easdemque temporis leges observabit: & propterea (per prop. XLIV.) si distantia inter undarum loca altissima *A, C, E* & infima *B, D, F* ⁽ⁿ⁾ æquantur duplæ penduli longitudini; partes altissimæ *A, C, E*, tempore oscillationis unius evadent infimæ, & tempore oscillationis alterius denuo ascendent. Igitur inter transitum undarum singularum tempus erit oscillationum duarum; hoc est, unda describet latitudinem suam, quo tempore pendulum illud bis oscillatur; sed eodem tempore pendulum, cujus longitudo quadrupla est, ideoque æquat undarum latitudinem, oscillabitur semel. *Q. E. I.*

Co.

(n) * *Æquantur duplæ penduli longitudini.* Quoniam, ex dictis, unda percurrit latitudinem suam *AC* vel *BD* intereadum altitudo *A* transfertur in *C*, vel cavitatis *B* in *D*, quod fieri non potest nisi aqua ab altitudine undarum descendat, & deinde ad eandem altitudinem ascendat, & quia cavitatis quæ est infra aquæ quiescentis superficiem quam in figura exhibet linea punctis distincta, est cir-

citer æqualis elevationi aquæ supra eandem superficiem quæ est æquilibrii locus, pater (313) totius aquæ movendæ longitudinem æqualem esse longitudini cavitatis vel elevationis aquæ infra vel supra locum illum æquilibrii, ac proinde cum longitudo cavitatis vel elevationis illius æqualis sit distantia *AB*, vel *BC*, pendulum cujus longitudo est $\frac{1}{2} AB$ vel $\frac{1}{2} BC$,

semel

Corol. 1. Igitur undæ, quæ pedes *Parisienses* $3\frac{1}{18}$ latæ sunt, (o) tempore minuti unius secundi progrediendo latitudinem suam conficient; ideoque tempore (P) minuti unius primi percurrent pedes $183\frac{1}{3}$, & horæ spatio pedes 11000 quamproximè.

LIBER
SECT.
VILL.
PROP.
XLVI.
PROBL.
X.

(q) *Corol. 2.* Et undarum majorum vel minorum velocitas augebitur vel diminuetur in subduplicatâ ratione latitudinis.

Hæc ita se habent ex hypothesi quod partes aquæ rectâ ascendunt vel rectâ descendunt; sed ascensus & descensus ille (r) verius fit per circulum, ideoque tempus hâc propositione non nisi quamproximè definitum esse affirmo.

P R O P.

semel oscillabitur eo tempore quo aqua ascendit, & iterum oscillabitur, intereadum aqua descendit (313.) atque ita oscillabitur bis quo tempore unda describit latitudinem suam. Quoniam igitur numeri oscillationum quas pendula eodem tempore peragunt sunt in ratione subduplicatâ longitudinis pendulorum inversè (474. lib. 1.) pendulum cujus longitudo est ABCD, quadrupla longitudinis $\frac{1}{2}$ AB semel oscillabitur quo tempore unda latitudinem suam percurrit. In undis verò latoribus quæ altius non elewantur, linea curva ABC, vix differt à rectâ AC, quæ est undæ latitudo, & propterea in eo casu unda latitudinem suam describit, intereadum pendulum cujus longitudo est recta AC, semel oscillatur.

(o) * *Tempore minuti unius secundi* (471. lib. 1.).

(p) * *Tempore minuti unius primi.* Quia undarum datæ latitudinis velocitas æquabilis est (ex dem.) Si undæ latitudo data ped. $3\frac{1}{18}$, ducatur in tempus 60', factum $183\frac{1}{3}$ ped. erit spatium quod unda.

tempore minuti unius primi seu minuto-rum secundorum 60, describit & ducto rursus hoc numero $183\frac{1}{3}$ in 60', produ-cetur spatium 11000 ped. quod unda tem-pore horæ unius conficit.

313

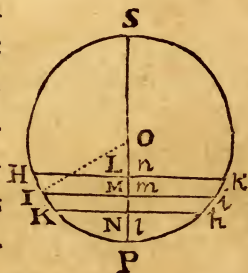
(q) * *Cor. 2.* Undarum velocitates sunt ut earundem latitudines directè & tempora quibus latitudines illas percurrunt inversè (5. lib. 1.) Sed tempora illa sunt in subduplicatâ ratione latitudinum undarum seu longitudinum pendulorum quæ eo tempore quo undæ latitudines suas descri-bunt, semel oscillantur (472. lib. 1.). Undarum igitur velocitates sunt in ratio-ne compositâ ex ratione latitudinum direc-tè & ratione subduplicatâ earundem la-titudinum inversè, ideoque sunt in ratio-ne subduplicatâ latitudinum directè.

(r) * *Verius fit per circulum*, seu per arcum curvilineum qui magis accedit ad figuram arcus circularis quam ad figuram canalis rectilinei in quo aqua, rectâ af-cendit & descendit.

PROP. XLVII. THEOR. XXXVII.

Pulsibus per fluidum propagatis, singulae fluidi particulae, motu reciproco brevissimo euntes & redeuntes, accelerantur semper & retardantur pro lege oscillantis penduli.

Designent AB , BC , CD , pulsum successivorum æquales distantias; ABC plagam motus pulsum ab A versus B propagati; E , F , G puncta tria physica ^(f) medii quiescentis in rectâ AC ad æquales ab invicem distantias sita; Ee , Ff , Gg spatia æqualia perbrevia per quæ puncta illa motu reciproco ^(t) singulis vibrationibus eunt & redeunt; ϵ , ϕ , γ loca quævis intermedia eorundem punctorum; & EF , FG lineolas physicas seu medii partes lineares punctis illis interjectas, & successivè translatas in loca $\epsilon\phi$, $\phi\gamma$ & $e\phi$, $f\gamma$. Rectæ Ee æqualis ducatur recta PS . Bifecetur eadem in O , centro-que O & intervallo OP describatur circulus $SIPi$. Per hujus circumferentiam totam cum partibus suis exponatur tempus totum vibrationis unius cum ipsius partibus propor-



(f) * *Medii quiescentis*, id est, nondum agitati vibrationibus corporis tremuli, aut inde productis aeris pulsibus.

(t) 314. * *Singulis vibrationibus eunt & redeunt*. Si corporis tremuli aut chordæ musicæ oscillantis particula incipiat moveri in E , & eundo secum transferat medii punctum E , in locum e , & deinde particula illa chordæ musicæ vi propriâ & punctum e , medii inter e , & C compressi ac condensati dilatatione redeant in locum E , unicus in medio elastico pulsus secundum directionem BC , produceretur, & singulis aliis vibrationibus corporis tremuli vel chordæ musicæ ex itu & reditu compositis, singuli excitabuntur pulsus (prop. 43.) atque adeo pulsus latitudinem suam describit intereadum punctum E , vibrationem unam ex itu & reditu per brevissimum spatium Ee , compositam, absolvit.

portionalibus; sic ut completo tempore quovis PH vel $PHSh$, si demittatur ad PS perpendicularum HL vel hl , & capiatur $E\epsilon$ æqualis PL vel Pl , punctum physicum E reperiatur in ϵ . Hæc lege punctum quodvis E , eundo ab E per ϵ ad e , & inde redeundo per ϵ ad E , iisdem accelerationis ac retardationibus gradibus vibrationes singulas peraget ^(u) cum oscillante pendulo. Probandum est quod singula mediæ puncta physica tali motu agitari debeant. Fingamus igitur medium tali motu à causâ quâcunque cieri, & videamus quid inde sequatur.

In circumferentiâ $PHSh$ capiuntur æquales arcus HI , IK vel hi , ik , eam habentes rationem ad circumferentiam totam quam habent æquales rectæ EF , FG ad pulsuum intervallum totum BC . Et demissis perpendicularis IM , KN vel im , kn ; quoniam puncta E , F , G motibus similibus successivè agitantur, & vibrationes suas integras ex itu & reditu compositas interea peragunt dum pulsus transfertur à B ad C ; si PH vel $PHSh$ sit tempus ab initio motus puncti E , ^(x) erit PI vel $PHSi$ tempus ab initio motus puncti F , & PK vel $PHSk$ tempus ab initio motus puncti G ; & propterea $E\epsilon$, $F\phi$, $G\gamma$ erunt ipsis PL , PM , PN in itu punctorum vel ipsis Pl , Pm , Pn in punctorum reditu, ^(y) æquales respectivè. Unde $\epsilon\gamma$, seu $EG + G\gamma - E\epsilon$ in itu punctorum æqualis erit $EG - LN$, in reditu autem æqualis $EG + Ln$. ^(z) Sed $\epsilon\gamma$ latitudo est seu ex-

(u) * Cum oscillante pendulo. (prop. 32. lib. 1.).

(x) * Erit PI vel $PHSi$. Quoniam puncta E , F , G , & alia deinceps, motibus similibus per mediæ compressionem & dilatationem communicatis successivè agitantur, pulsus per æqualia spatia EF , FG &c. æqualibus temporibus propagatur, ideoque tempus quo transfertur ab E ad F , vel ab F ad G , est ad tempus totum quo transfertur à B ad C , & quo singula puncta E , F , G vibrationes suas integras ex itu & reditu compositas perficiunt, ut spatium EF vel FG ad spatium BC , in quâ ratione etiam est arcus HI , vel IK , ad totam circumferentiam $PHSP$, (per hyp.) quæ tempus totum quo pulsus à B ad C

Termin. 1 L.

transfertur, exponit, & differentia inter tempus sumptum ab initio motus puncti E & tempus sumptum ab initio motus puncti F , est tempus illud quod pulsus transfertur ab E ad F . Quare si PH vel $PHSh$ exponat tempus ab initio motus puncti E , PI vel $PHSi$ exponet tempus ab initio motus puncti F , cum HI vel hi exponat differentiam inter tempus ab initio motus puncti E , & tempus ab initio similis motus puncti F , &c.

(y) * Æquales respectivè. (per prop. 32. vel 38. lib. 1.).

(z) * Sed $\epsilon\gamma$ est latitudo seu expansio partis mediæ EG , in loco $\epsilon\gamma$, quia punctum E translatum est in locum ϵ & punctum G in locum γ . Z z

DE MOTU
CONFOR-
MUM.

expansio partis medii EG in loco ε_1 ; & propterea expansio partis illius in itu est ad ejus expansionem mediocrem, ut $EG - LN^{(a)}$ ad EG ; in reditu autem ut $EG + ln$ seu $EG + LN$ ad EG . Quare (b) cum sit LN ad KH ut IM ad radium OP , & (c) KH ad EG ut circumferentia $PHShP$ ad BC , id est, si ponatur V pro radio circuli circumferentiam habentis æqualem intervallo pulsuum BC , (d) ut OP ad V ; & ex æquo LN ad EG ut IM ad V : erit expansio partis EG punctive physici F in loco ε_1 ad expansionem mediocrem, quam pars illa habet in loco suo primo EG , (e) ut $V - IM$ ad V in itu, utque $V + im$ ad V in reditu. Unde vis elastica puncti F in loco ε_1 (f) est ad vim ejus elasticam mediocrem in loco EG , ut $\frac{I}{V - IM}$ ad $\frac{I}{V}$ in itu, in reditu verò ut $\frac{I}{V + im}$ ad $\frac{I}{V}$.

Et eodem argumento vires elasticæ punctorum physico-
rum E & G in itu, sunt ut $\frac{I}{V - HL}$ & $\frac{I}{V - KN}$ ad $\frac{I}{V}$;

(g) & virium differentia ad medii vim elasticam mediocrem, ut $HL - KN$

$\frac{V \times V - V \times HL - V \times KN + HL \times KN}{V} \text{ ad } \frac{I}{V}$. Hoc est, ut

(a) * *Ad* EG . Nam cum E, F, G sint puncta tria medii quiescentis seu motu impresso nondum condensati vel rarefacti, expansio medii in loco EG , mediocris seu quasi media est inter minimam ipsius expansionem in locis pulsuum densissimis, & maximam in locis rarissimis.

(b) 315. * *Cum sit* LN ad KH . Anguli ad centrum IOP mensura est arcus IP æqualis dimidio arcui IPi , seu KPk , & anguli ad circumferentiam KHk , mensura est etiam dimidius arcus KPk , & idem anguli IOP & KHL , æquales sunt. Hinc si ex puncto K , demissum intelligatur ad HL , perpendicularum æquale LN , hoc perpendicularum cum ordinatarum HL & KN differentiâ & cum arcu minimo KH triangulum constituet simile triangulo IOM . Est igitur LN ad KH , ut IM ad IO seu OP .

(c) * *Et* KH ad EG . (per hyp. supra).

(d) * *Ut* OP ad V . Sunt enim cir-

culorum peripheriæ $PHSP$ & BC radiis suis OP & V proportionales.

(e) * *Ut* $V - IM$ ad V . Quia enim (ex dem.) $LN = \frac{EG \times IM}{V}$, erit $EG -$

$LN = \frac{V \times EG - IM \times EG}{V}$, & hinc $EG -$

LN ad EG ut $V - IM$ ad V . Et similiter ob $LN = ln$, & $IM = im$, erit $EG + ln$ ad EG ut $V + im$ ad V .

(f) * *Est ad vim ejus elasticam &c.* Hic supponit Newtonus vim elasticam medii densitati proportionalem, quam quidem hypotheseum in aëre nostro, cæteris paribus, quamproximè veram esse experimentis constat. At, datâ medii massâ, densitas est ut expansio seu volumen inversè; Quare cum hic data sit massa medii in volumine EG vel ε_1 , contenti, vis elastica est ut expansio reciproce & idem vis elastica puncti F , in loco ε_1 , &c.

(g) * *Et virium differentia*, id est, ex-

$\frac{HL-KN}{VV}$ ad $\frac{1}{V}$, sive ut $HL-KN$ ad V ,

si modo (ob ^(h)) angustos limites vibrationum) supponamus HL & KN indefinitè minores esse quantitate V . Quare cum quantitas V detur, differentia virium est ut $HL-KN$, hoc est (ob ⁽ⁱ⁾) proportionales $HL-KN$ ad HK , & OM ad OI vel OP , dataeque HK & OP) ut OM ; id est, si Ff bisecetur in Ω , ut $\Omega\phi$. ^(k) Et eodem argumento differentia virium elasticarum punctorum physicorum ϵ & γ , in reditu lineolæ physicae $\epsilon\gamma$ est ut $\Omega\phi$. Sed differentia illa (id est, excessus vis elasticae puncti ϵ supra vim elasticam puncti γ)

excessus vis elasticae puncti E , supra vim elasticam puncti G erit ad medii vim elasticam mediocrem &c.

(h) * Ob angustos limites vibrationum. Quoniam eo tempore quo punctum G vibrationem unam ex itu & reditu per brevissimum spatium Ee compositam absolvit & quo pulsus transfertur à B ad C , innumeræ ferè medii particulae per medii compressionem & dilatationem successivè agitantur, spatium illud Ee , seu æquale PS , perbreve erit, si conferatur cum pulsuum intervallo BC , aut etiam cum radio V circuli qui circumferentiam habet æqualem BC . Rectè igitur supponitur quantitates HL & KN , longe minores esse quantitate V .

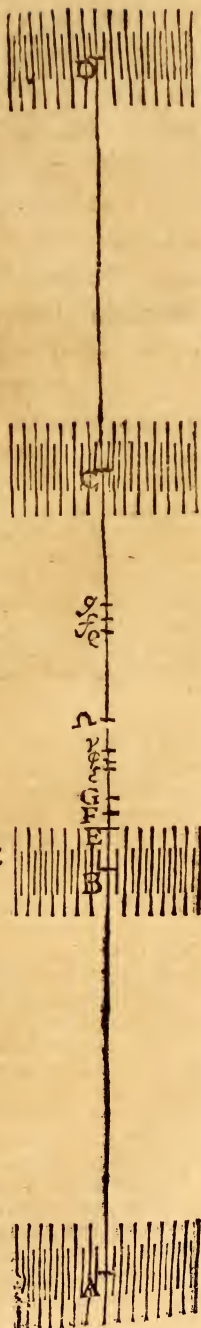
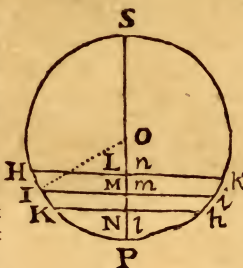
(i) * Ob proportionales. Liquet (per not. 215.) esse $HL-KN$ ad HK , ut est OM ad OI vel OP , unde $HL-KN = \frac{HK \times OM}{OP}$, & ideò ob datum radium OP ,

datumque arcum HK , qui est ad datam FG ut peripheria data $PHSP$ ad datam BC , erit $HL-KN$ ut variabilis OM . Sed $Ff = PS$, $F\phi = PM$, & propterea si Ff bisecetur in Ω , ut sit $OP = F\Omega$, erit $OM = \phi\Omega$. Est igitur $HL-KN$ ut $\phi\Omega$.

(k) * Et eodem argumento. Nam in reditu, vis elastica puncti F in loco $\epsilon\gamma$ est ad vim ejus elasticam mediocrem in loco EG , ut $\frac{1}{V + \frac{1}{im}}$, ad $\frac{1}{V}$, & vires elasticæ punctorum physi-

corum G & E , in loco $\epsilon\gamma$, sunt ut $\frac{1}{V + hl}$, & $\frac{1}{V + kn}$, ad $\frac{1}{V}$, & virium differentia ad medii vim elasticam mediocrem ut $\frac{kn - hl}{V + \frac{1}{im}}$, ad $\frac{1}{V}$, hoc est, ut $\frac{kn - hl}{V + \frac{1}{im}}$ ad $\frac{1}{V}$ sive ut $kn - hl$ ad V , &c.

Z z z



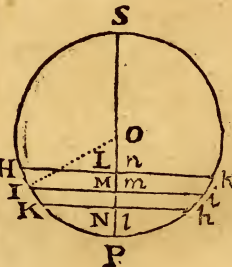
(1) est vis quâ interjecta medii lineola physica $\varepsilon\gamma$ acceleratur in itu & retardatur in reditu; & propterea vis acceleratrix physica $\varepsilon\gamma$, est ut ipsius distantia à medio vibrationis loco Ω . Proinde tempus (per prop. xxxviii. lib. i.) rectè exponitur per arcum PI ; & medii pars linearis $\varepsilon\gamma$ lege ^(m) præscriptâ movetur, id est, lege oscillantis penduli: estque par ratio partium omnium linearium ex quibus medium totum componitur. *Q. E. D.* (†)

(1) * Est vis quâ interjecta lineola. Medium in ε & in γ vi suâ elasticâ sese dilatare in plagas oppositas C & B nititur, his viribus interjecta lineola physica $\varepsilon\gamma$, seu punctum physicum ϕ , urgetur in utramque plagam, & excessu vis elasticæ in ε , supra vim elasticam in γ , acceleratur in itu & retardatur in reditu.

(m) * Lege præscriptâ movetur. Demonstratum est quod si punctum physicum E ad legem oscillantis penduli moveatur, uti si vibrationibus partium corporis tremuli aut nervi musici (quemadmodum in not. 314. exposuimus) agitur, tum solâ vi elasticâ medii punctum physicum F, & alia deinde puncta secundum eandem legem oscillantis penduli successivè movebuntur.

(†) Jam pridem Vir Acutissimus Eulerus, hanc Newtoni Theoriam suspectam habuit, aliamque formulam dedit quâ soni celeritatem determinaret à Newtonianâ diversam, sed suæ formulæ demonstrationem, aut vitium Newtonianæ, palam non fecit, quod sciamus; Observationes suas hanc in rem nobis communicavit Vir Doctissimus GABRIEL Cramer, Vir in his rebus expertissimus, sagacissimique ingenii, quas suâ cumveniâ, publici juris facimus, quasque Doctûrum attentione dignissimas credimus; Certè planissimè ostendit aliquod subreptionis vitium in hac Demonstrandi formâ quam Newtonus adhibet latere; scilicet demonstrationem ipsam non ex rei naturâ sed ex Hypothesi assumptâ fluere. Ipsi verò motus aëris secundum methodum Newtonianam assequi conabimur, nam ipsam ejus propositionem veram esse, etsi ejus demonstratio vitio quodam laboret persuasum habemus, sed eam ex naturâ motus puncti Elastici sonori esse deducendam, potius quam ex motibus aëris, qui variis modis pro ratione agitationis ipsi impresse peragi possent. Hæc autem sunt Viri Illustrissimi verba.

Propositio XLVII. Lib. II. Princip. Philof. & Newtoni, minus firma demonstratione nititur, ut ex eo patet, quod si diversæ prorsus conclusioni demonstrandæ applicetur, eodem successu gaudeat. Id ego cum pluribus diversis tentassem modis, lubet unum, exempli gratia, apponere. Sit, verbj causâ, hoc Theorema à Newtoniano omnino diversum, eadem tamen Demonstratone munitum.



DE MOTU
CORPO-
RUM.

itu, in reditu verò ut $\frac{1}{V+im}$ ad $\frac{1}{V}$. Et
eodem argumento itus punctorum physico-
rum E & G in itu sunt ut $\frac{1}{V-HL}$ &

$\frac{1}{V-KN}$ ad $\frac{1}{V}$, & virium differentia
ad vim elasticam mediocrem, ut
 $\frac{KN-HL}{KN-HL}$

$\frac{VV-V \times HL-V \times KN+HL \times KN}{KN-HL}$
ad $\frac{1}{V}$, hoc est, ut $\frac{KN-HL}{VV}$ ad $\frac{1}{V}$ five

ut $KN-HL$ ad V , si modo (ob angu-
stos limites Vibrationum) supponamus HL
& KN indefinite minores esse quantitate
 V . Quare cum quantitas V detur, dif-
ferentia virium est ut $KN-HL$ seu KX ,
seu OR , hoc est, ob proportionales OR ,
 EF , & Tt , BC , (dataque EF , Tt &
 BC) constans. Et eodem argumento,
differentia virium punctorum physicorum
 ε & γ in reditu lineolæ physicae $\varepsilon\gamma$ est
etiam constans. Sed differentia illa (id
est, excessus vis elasticæ puncti ε supra
vim elasticam puncti γ) est vis qua in-
terjecta medii lineola physica acceleratur
aut retardatur, & propterea vis accelera-
trix lineolæ physicae $\varepsilon\gamma$ est constans. Prop-
terea tempus rectè exponetur per ordina-
tam IM & medii pars linearis $\varepsilon\gamma$ lege
præscripta movetur, id est, le-
ge ascendantis descendentsque Gravis,
estque par ratio omnium linearum ex
quibus medium totum componitur. Q. E. D.

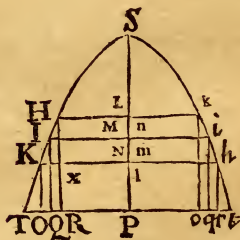
Sed (quod sanemirum) Prop. XLIX.
in quâ ex sua hypothese Newtonus soni
velocitatem computat, eandem dabit con-
clusionem in nostra, & ut arbitror, in
aliâ quâcunque. Sic.

Fingamus medium ab incumbente pon-
dere, pro more aëris nostri, comprimi,
sitque A altitudo medii homogenei, cujus
pondus adaquet pondus incumbens &
cujus densitas eadem sit cum densitate
medii compressi in quo pulsus propagatur.
Et quo tempore corpus cadet ex altitudi-
ne æquali dimidio ipsius A eodem tem-
pore pulsus percurrat spatium æquale to-
ti altitudini A . (Id quod congruit cum
Corol. 1. dictæ Prop. XLIX.)

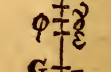
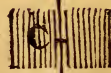
Nam stantibus quæ in Propos. XLVII.
constructa sunt, si linea quævis physica
singulis vibrationibus describendo medium
ad urgeatur in itu & reditu à vi Elasti-

ca quæ ipsius ponderi, æquetur peraget se-
mivibrationem quo tempore corpus cadet
ex altitudine PS , adeoque vibrationem,
quo tempore corpus grave caderet ex alti-
tudine $4PS$. Quare, cum tempora des-
census sint in subduplicata ratione longi-
tudinum percurfarum, fiet tempus vibra-
tionis unius ad tempus descensus ex alti-
tudine $\frac{1}{2}A$, in subduplicatâ ratione longitu-
dis $4PS$ ad $\frac{1}{2}A$, seu $8PS$ ad A . Sed

vis quâ in singulis punctis
urgetur particula EG erat
ad ejus vim mediocrem
elasticam, ut $KN-HL$
seu KX vel OR ad V ,
& vis illa mediocris hoc est
pondus incumbens quo line-
ola EG comprimitur est ad
pondus lineolæ EG , ut A ad
 EG , adeoque ex æquo, vis
quâ lineola EG in singulis
punctis urgetur, est ad ejus
pondus, ut $OR \times A$ ad
 $EG \times V$, seu ut semipara-
meter in A , ad VV (est
enim OR ad EG ut Tt
ad BC , atque ideo ut se-
miparameter ad V) vel ut
 $8PS \times A$ ad BC^2 , ob Vq
ad BCq ut semiparametri



quadratum ad Tt quad.
(atque ideo ut $8PS$ ad se-
miparametrum). Quare cum
tempora quibus æqualia
corpora per æqualia spa-
tia impelluntur, sint reci-
proce in subduplicata ra-
tione virium, erit tempus
vibrationis unius, urgente
vi illa Elastica, ad tempus
unius vibrationis urgente



vi ponderis, in subduplicata ratione BC^2 ad $8P \times A$. Atque adeo ad tempus descensus ex altitudine $\frac{1}{2} A$, in subduplicata ratione BC^2 ad $8PS \times A$ & subduplicata ratione $8PS$ ad A , hoc est in ratione integra BC ad A . Sed tempore unius vibrationis pulsus progrediendo conficit latitudinem suam BC . Ergo tempus quo pulsus percurrit spatium BC est ad tempus descensus ex altitudine $\frac{1}{2} A$, ut BC ad A . Tempus autem quo pulsus percurrit spatium A est ad tempus quo percurrit spatium BC , ut A ad BC , adeoque æquale tempori descensus ex altitudine $\frac{1}{2} A$.

Hic notandum, quod absurda sit, & facile refutanda hypothesis hic assumpta, quod nempe pulsus propagetur, particulis euntibus & redeuntibus pro lege gravis ascendentis & descendens. Verum id ipsum est quod Demonstrationem Newtonianam evertit, ostendendo nimirum eam ipsam absurdæ hypothesis probandæ æque intersivere.

Hactenus Vir Doctissimus; sequuntur ea quibus refutari posse Newtonianam demonstrationem credimus.

De Motibus in flui o Elastico. genitis..

1. *Hypothesis.* Suppono medium Elasticum constare punctis, quantitate exigua sed finita à se distitis, & vi repulsivâ donatis quæ distantia illorum punctorum sit reciproce proportionalis; nec ad alia puncta præter ea quæ immediatè proxima sunt sese extendit: Hoc enim modo quæcumque sit partium medii Elastici natura, satis feliciter repræsentantur effectus qui ex eorum Elaterio pendunt.

2. Cor. 1. Medii Elastici status naturalis est ut puncta ejus Elastica à se mutuo æqualiter distent.

3. Cor. 2. Puncta elastica velocitatem finitam suscipere possunt vel per immediatum contactum corporis moti; velocitate suâ finitâ punctum elasticum urgentis vel per actionem continuam vis repulsivæ punctorum elasticorum si ab unâ parte fortior sit quàm ab aliâ. Reliquas causas

motus, ut gravitatem, vires centrales &c. hic non consideramus. LIBER SECONDO.

4. Theor. 1. Si velocitas finita quomodocumque exciteretur in puncto Elastico, distantia ejus à proximo puncto versus quod movetur minuetur finitâ quantitate antequam in reliquo medio factus sit ullus motus ullaque compressio: Sint A, B, C , tria puncta medii Elastici æquidistantia

$A \quad B \quad C$

moveatur A versus B velocitate finitâ, & tempore infinite parvo describat spatium infinite parvum primi ordinis Aa , Vis motrix puncti B erit differentia virium repulsivarum puncti A & C , est autem vis repulsivâ puncti A ubi pervenit in a , ad vim puncti C (si immotum supponatur) ut BC ad Ba , & dividendo vis motrix puncti B , ad vim repulsivam puncti C , ut $BC - Ba (= Aa)$ ad Ba . Sed Aa , est infinite parvum ex Hypothesi & Ba est finita quantitas, ergo vis motrix puncti B , est infinite parva vis respectu vis repulsivæ puncti C , quæ vis repulsiva pro ipsa vi naturali elaterii assumi potest; Vis autem Elasticitatis est ex genere pressorum, tempore infinite parvo velocitatem infinite parvam generaret, quæ velocitas infinite parva durante tempore infinite parvo, spatium infinite parvum secundi ordinis describere faceret: Ergo siquidem vis motrix puncti B hujus vis respectu est infinite parva, tempore infinite parvo spatium infinite parvum duntaxat tertii ordinis describere faceret; nullus ergo motus in puncto B generabitur nisi spatium descriptum Aa sit finita quantitas, nulla ergo erit compressio inter puncta B & C . Q. E. D.

5. Cor. 1. Nullus ergo motus ex puncto medii Elastici in punctum proximum transfertur nisi post tempus finitum, nam spatium finitum Aa , non nisi tempore finito percurri potest per velocitatem finitam.

6. Cor. 2: Et velocitas finita in puncto Elastico excitata non mutabitur nisi post tempus finitum & postquam quantitate finitâ processerit. Sint enim medii particule Z, A, B , procedat punctum A velocitate finita utrimque in id punctum

$Z \quad A \quad B$
—
 a

DE MOTU
CORPO-
RUM.

ctum producta, & tempore infinite parvo describat spatium infinite parvum Aa , vis quæ sitetur ea velocitas orietur ex differentia virium Elasticarum puncti Z & puncti B , estque vis puncti B ad vim puncti Z ut $AB + Aa$ ad $AB - Aa$, & dividendo Vis sitens punctum A ad vim puncti Z , ut $2Aa$ ad $AB - Aa$, sed Aa est infinite parvum respectu quantitatis $AB - Aa$, ergo, vis sitens punctum A est infinite parva, respectu vis puncti Z , quæ est vis elaterii naturalis, ideo (eodem modo ac in Theorematis demonstratum fuit) probabitur, vim illam tempore infinite parvo spatium infinite parvum tertii ordinis producturam: Quare etiam si singula puncta à parte B posita æquali vi agerent eorumque numerus infinitus foret, vires illæ omnes non nisi spatium infinite parvum secundi ordinis infinite parvo tempore ex spatio Aa eodem tempore descripto detraherent, maneret itaque idem, velocitates ergo puncti A non mutabitur ex actione omnium punctorum medii Elastici, nisi post tempus finitum & postquam finita quantitate processerit.

$$\begin{array}{ccc} Z & A & B \\ \hline & a & \end{array}$$

7. Cor. 3. Si considerentur innumera puncta Elastica ordine in lineâ rectâ posita,

$A \ B \ C \ D \ E \ \&c.$

nec attendatur ad alia quæ circumquaque solidum spatium constituunt, si unum velocitate finita quâcumque ex causâ urgeatur, quæ constans in eo maneat, quoddam tempus finitum requireretur ut eadem velocitas in proximo puncto exciteretur, paulo longius tempus ut in tertio produceretur, sicque deinceps, nam per Cor. 1. 2. nullus motus ex puncto medii Elastici in punctum proximum transferitur nisi elapso finito tempore; velocitas ergo primi puncti ad secundum non transit nisi post finitum tempus ab initio motus primi puncti & velocitas secundi puncti ad tertium non transit nisi post finitum tempus ab initio motus secundi ejus puncti. Breviori autem tempore excitari debet data velocitas in secundo puncto per actionem continuatam ab initio motus primi puncti, quam in tertio per actionem continuatam ab initio motus puncti secundi, cum enim

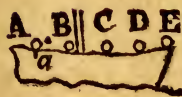
velocitas primi puncti sit finita & æqualis, compressio exinde orta ab initio ejus motus est major quam compressio quæ per motum secundi puncti ab initio ejus motus acquiritur, siquidem ad celeritatem primi puncti non nisi per gradus pervenit, ergo vis motrix quæ urget secundum punctum ab initio, fortior est quam ea quæ urgetur tertium punctum ab initio, ergo tertium punctum datam illam celeritatem tardius acquireret, & pari ratiocinio, cum vis motrix secundi puncti sub initio fortior sit quam vis motrix tertii, compressio inter secundum & tertium punctum major erit sub initio quam inter tertium & quartum; unde vis motrix quæ urget tertium punctum sub initio fortior est quam ea quæ urgetur quartum punctum; Ergo cum punctum sequens aliqualem velocitatem suscipere non possit nisi postquam punctum præcedens spatium finitum descripserit & longiori tempore ab initio motus suscepti datam velocitatem possit suscipere, liquet quod ea data velocitas non nisi successive ad successiva medii Elastici puncta pertingit.

8. Schol. Hinc patet discrimen inter motum in medio Elastico excitatum & motum qui excitatur in medio non Elastico cujus partes contiguae sunt, in tali enim medio, Pressio cuidam particulæ applicata ad omnes partes in directum positas, aut divaricantes, puncto temporis extendi debet; Motus verò instanti in circulum propagari debet; At in medio Elastico, Pressio ab uno puncto ad alterum non continuatur nisi per accessum punctorum medii, sive per realem motum, qui antrosum propagetur, & post tempus finitum à puncto primum moto ad reliquas partes fluidi successive perveniat.

9. P R O B. Si punctum medii Elastici finita velocitate moveatur quæ constans maneat, definire motum punctorum sequentium in lineâ recta positorum, omittis aliis sphericè circumquaque positis.

Primus Casus. Sint ordine puncta $A, B, C, D, \&c.$ fingatur ea omnia ad æquales distantias in navi posita, & punctum B ita adhærere malo ut ex ejus motu, navis motum suscipiat & reliqua puncta vehat; Recipiat verò punctum A velocitatem finitam

quæ constans maneat
relatæ ad navis pun-
ctum, in quo versaba-
tur, & ponatur primo
eam versus B tende-
re; ex accessu puncti



A versus B vis repulsiva particulæ A for-
tior fiet vi repulsivâ particulæ C, quare
ex differentia virium nascetur vix motrix
particulæ B; Procedat enim A ad B quan-
titate Aa, erit vis particulæ C in B, ad
vim particulæ A in B, ut aB ad BC si-
ve AB (quia particularum intervalla AB,
BC initio erant æqualia) & dividendo,
vis particulæ C, ad differentiam virium
quæ est vis motrix puncti B ut aB ad
AB—aB sive Aa, sed vis particulæ C
est vis ipsa elaterii in statu naturali, ex
Hypot. ergo Vis elaterii est ad vim mo-
ventem punctum B ut aB ad Aa. Re-
præsentet itaque IH tempus quo distan-
tia AB punctorum elasticorum per velo-
citatem datam puncti A percurritur, di-
caturque illud tempus a, ducatur deorsum ad
angulos rectos linea HG quæ vim elasticam
singulæ particulæ medii in statu naturali de-
signet, ductaque FG parallela IH, asymp-
totis FG & GH & dignitate æquali $a \times HG$
describatur Hyperbola, transibit per pun-
ctum I, (siquidem $IF = HG \times FG =$
 $IH = a$, ideoque $IF \times FG = HG \times a$) &
si IP repræsentet tempus quo durante A
motum est, dicaturque x, Dico quod PM
repræsentabit vim motricem puncti B eo
temporis momento. Erit enim ex naturâ
Hyperbolæ, $GR : GF = FI (HG) : RM$
& dividendo $GR (HP) : FR (IP) =$
 $HG : PM$; spatia verò uniformiter des-
cripta sunt ut tempora; ergo $AB : Aa =$
 $IH : IP$ & dividendo $aB : Aa = HP : IP$,
sed aB ad Aa ut vis elaterii ad vim mo-
tricem puncti B; ergo $HP : IP = HG : PM =$
vis elaterii ad vim motricem puncti B,
sed HG repræsentat vim elaterii, ergo PM
ubique repræsentat vim motricem puncti B.

Repræsentabit ergo etiam linea PM
velocitatem momento P genitam, & area
IPM totam velocitatem à puncto B ac-
quisitam tempore IP sive tempore quo
percurritur Aa à puncto A.

Describatur verò ex puncto F Logarith-
mica cujus axis sit linea HG producta,
subtangens linea quævis GX quæ dicatur
s, ductaque ex puncto P linea PTS
dico quod linea TS repræsentabit ve-

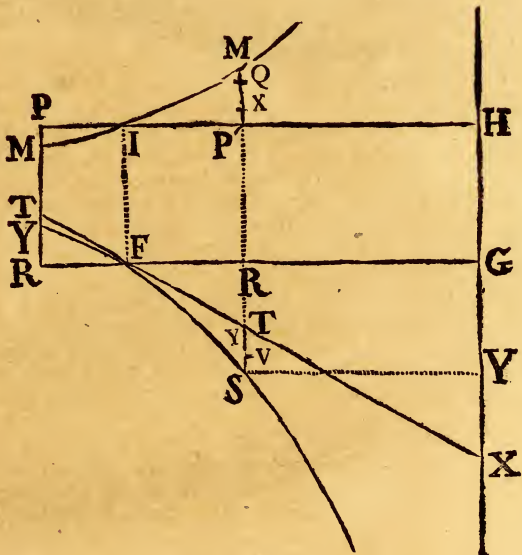
locitatem tempore IP acquisitam & area

FTS spatium à puncto B descriptum.

Est enim (per nat. Logarith.) area IFRM,
ad Rect. IFGH ut RS ad GX, & Rect.
IFGH ad Rect. IFRP ut FG ad FR
ut GX ad RT, ideoque ex æquo area
IFRM ad Rect. IFRP ut RS ad RT,
& dividendo, est IPM ad IFRP ut TS
ad RT; Ergo area IPM est ad TS in
Ratione datâ, ob datum PR & rationem
FR ad RT datam, ut pote æqualem ra-
tioni FG ad GX, est ergo TS ut IPM,

LIBER
SECT.
VIII.
PROP.
XLVII.
THEOR.
XXXVII.

314.



sive ut velocitas puncti B, & eum perpen-
diculari inter ordinatas TS sint æqualia mo-
mentis temporis in linea IP sumptis, area
FTS erit ut spatium à puncto B percur-
sum.

Eodem modo constabit, quod si vis ela-
stica ageret more gravitatis tempore a,
velocitas quam eo tempore generaret, de-
signaretur per subtangentem s, & spatium
descriptum foret $\frac{as}{2}$, dicatur vero m ve-
locitas data puncti A, data erit ratio s
ad m, intervallum particularem AB erit
ma, & spatium Aa velocitate datâ per-
cursum est mx, notandum verò est quod ea
Aa a vel-

vis repulsiva A ad vim repulsivam C ut
 $AB - Bb + Cc$ ad $AB - Aa + Bb$ &
 differentia virium sive vis motrix puncti
 B ad vim repulsivam puncti C, ut $Aa -$
 $2Bb + Cc$ ad $AB - Aa + Bb$; est præterea vis
 repulsiva puncti C
 ad vim Elaterii ut
 AB ad $AB - Bb +$
 Cc ; & denique vis
 Elastica est ad vim
 moventem punc-
 tum B in primo casu ut $AB - Aa$ ad Aa ;
 ideoque ex æquo vis vera motrix puncti B
 ad ejus vim in primo casu ut
 $Aa - 2Bb + Cc$ } ad { $AB - Aa + Bb$
 AB } { $AB - Bb + Cc$
 $AB - Aa$ }

In eadem autem Hypothesi vis motrix
 puncti C, hoc modo determinatur, est
 vis repulsiva puncti B ad vim repulsivam
 puncti D ut Dc ad bc sive ut $AB - Cc$,
 ad $AB - Bb + Cc$, ergo vis motrix puncti
 C ad vim repulsivam puncti D, ut
 $Bb - 2Cc$ ad $AB - Bb + Cc$.

Hæc vis repulsiva puncti D est ad vim Ela-
 sticam ut AB ad $AB - Cc$, denique vis
 Elastica ad vim moventem punctum B in
 primo Casu, ut $AB - Aa$, ad Aa , ideo-
 que ex æquo vis motrix puncti C, ad vim
 moventem punctum B in primo Casu ut
 $Bb - 2Cc$ } ad { $AB - Bb + Cc$
 AB } { $AB - Cc$
 $AB - Aa$ }

Ut verò derminetur motus puncti B in
 isto casu (qui pro vero haberi potest ob
 exiguitatem motus puncti D qui negligi-
 tur) concipiatur PM ad PQ ut
 $AB - Aa + Bb$ } ad { $Aa - 2Bb + Cc$
 $AB - Bb + Cc$ } { AB
 Aa } { $AB - Aa$

& idem PM ad PX ut
 $AB - Bb + Cc$ } ad { $Ab - 2Cc$
 $AB - Cc$ } { AB
 Aa } { $AB - Aa$

curvæ quæ transibunt per Q & X erunt lo-
 ci virium motricium puncti B & puncti C,
 areæ IPQ, IPX erunt ut velocitates per
 illas vires dato tempore IP genitæ, & si
 sumantur ordinatæ TV & TY, tales ut
 TS, TV, TY sint ut areæ IPM, IPQ,
 IPX, areæ FTV, FTY erunt ut spa-
 tia Bb & Cc: sit ergo

$$TV = Ax^2 + Bx^3 + Cx^4 + Dx^5 \&c. \\ \& TY = Ox^4 + Pa^5 + Ra^6 \&c. \\ \text{erit } TV dx = Ax^2 dx + Bx^3 dx + Cx^4 dx + Dx^5 dx \&c. \\ TY dx = Ox^4 dx + Px^5 dx$$

Unde integrando, est area FTV = $\frac{Ax^3}{3} +$

$$\frac{Bx^4}{4} + \frac{Cx^5}{5} + \frac{Dx^6}{6} \&c. = Bb$$

$$\& FTY = \frac{Ox^5}{5} + \frac{Px^6}{6} \&c. = Cc$$

$$\text{fluxio autem } TV = 2Ax dx + 3Bx^2 dx + 4Cx^3 dx + 5Dx^4 dx \&c.$$

$$\& \text{fluxio } TY = 4Ox^3 dx + 5Px^4 dx \&c.$$

$$\text{Erat autem fluxio } TS = \frac{sx dx}{a^2} \times 1 +$$

$$\frac{x}{a} + \frac{x^2}{a^2} + \frac{x^3}{a^3} + \frac{x^4}{a^4} \&c.$$

Sed PM ad PQ, ut fluxio TS ad flu-
 xionem TV

& PM ad PX ut fluxio TS ad fluxio-
 nem TY

$$\text{ergo fluxio } TS \text{ ad fluxionem } TV \text{ ut} \\ AB - Aa + Bb \} \text{ ad } \{ Aa - 2Bb + Cc \\ AB - Bb + Cc \} \text{ ad } \{ AB \\ Aa \} \{ AB - Aa$$

$$\& \text{eadem fluxio } TS \text{ ad fluxionem } TY \text{ ut} \\ AB - Bb + Cc \} \text{ ad } \{ Bb - 2Cc \\ AB - Cc \} \text{ ad } \{ AB \\ Aa \} \{ AB - Aa$$

In his proportionibus multiplicatis ex-
 tremis & mediis & terminorum collatio-
 ne factâ, inveniuntur lineæ TV & TY
 & areæ FTV & FTY, sicque tempora qui-
 bus acquiruntur velocitates TV, TY &
 spatia descripta dum acquiruntur, obtineri
 poterunt, Calculum istum prolixissimum
 in compendio exhibebo, primo invenitur
 quod fluxio TS $\times AB \times AB - Aa =$
 $sm^2 x dx$, est præterea $Aa - 2Bb + Cc$

$$\text{æquale } m x + * - \frac{2A}{3} x^3 - \frac{2B}{4} x^4 - \\ \frac{2C - O}{5} x^5 - \frac{2D - P}{6} x^6 \&c. \text{ estque } Bb - 2Cc =$$

$$\frac{A}{3} x^3 + \frac{B}{4} x^4 + \frac{C - 2O}{5} x^5 + \frac{D - 2P}{6} x^6 \\ \&c. \text{ quæ series multiplicata per } sm^2 x dx \\ \text{dant facta extremorum in utraq; propor-} \\ \text{tione.}$$

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Ut habeantur facta mediorum, in primâ proportionē est $AB - Bb + Cc \times Aa =$
 $m \times m a + * + * - \frac{Ax^3}{3} - \frac{Bx^4}{4} - \frac{C-O}{5} x^5 - \frac{D-P}{6} x^6$; ducatur in $AB - Aa + Bb =$
 $ma - m \times + * + \frac{Ax^3}{3} + \frac{Bx^4}{4} + \frac{Cx^5}{5} + \frac{Dx^6}{6}$ fit
 $m \times m^2 a^2 - m^2 a \times + * + * + \frac{mAx^4}{3} + \frac{mBx^5}{4} + \frac{C-O}{5} m x^6$ &c.
 $\frac{Om a x^5}{5} + \frac{P m a x^6}{6}$
 $- \frac{A^2 x^6}{3 \times 3}$

Quod ducatur in fluxionem TV =

$dx \times 2Ax + 3Bx^2 + 4Cx^3 + 5Dx^4 + 6Ex^5 + 7Fx^6$ factum erit
 $m \times d \times \times 2m^2 a^2 Ax - 2m^2 a Ax^2 - 3m^2 a Bx^3 + 4m^2 a Cx^4 + \frac{2m A^2 x^5}{3} + \frac{18m B A x^6}{3 \times 4}$
 $+ 3m^2 a^2 Bx^2 + 4m^2 a^2 Cx^3 + 5m^2 a^2 Dx^4 - 5m^2 a Dx^5 + \frac{2ma A O x^6}{5}$ &c.
 $+ 6m^2 a^2 Ex^5 - 6m^2 a Ex^6 + 7m^2 a^2 Fx^6$
termini omnes hujus seriei dividantur per sm , & conferantur cum correspondentibus terminis seriei quam exhibet factum extremorum primæ proportionis & habebitur
 $m = \frac{2ma^2 A}{s}$, ideoque $A = \frac{s}{2a^2}$, tum $\frac{-2ma A}{s} + \frac{3ma^2 B}{s} = 0$, ideoque $B = \frac{s}{3a^3}$,
 $3^o. - \frac{2A}{3} = -\frac{3ma B}{s} + \frac{4ma^2 C}{s}$, unde invenitur $C = \frac{s}{4a^4} - \frac{s}{3 \times 4 \times 3ma^4}$, $4^o. - \frac{2B}{4}$
 $= -\frac{4ma C}{s} + \frac{5ma^2 D}{s}$ est ergo $D = \frac{s}{5a^5} - \frac{s}{3 \times 4 \times 5ma^5}$; $5^o. \frac{O-2C}{s} = +$
 $\frac{2m A^2}{3s} - \frac{5ma D}{s} + \frac{6ma^2 E}{s}$ est ergo $E = \frac{s}{6a^6} - \frac{s}{3 \times 4 \times 5 \times 6ma^6} + \frac{2s^3}{3 \times 4 \times 5 \times 6m^2 a^6} +$
 $\frac{s O}{3 \times 6 \times ma^2}$ & denique invenitur $F = \frac{s}{7a^7} - \frac{s}{3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7ma^7} + \frac{2s^3}{3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7m^2 a^7} +$
 $\frac{s P}{6 \cdot 7ma^2}$.

In alterâ Proportionē resumatur factum $AB - Bb + Cc \times Aa$ quod est

$m \times m a + * + * - \frac{Ax^3}{3} - \frac{Bx^4}{4} - \frac{C-O}{5} x^5 - \frac{D-Px^6}{6}$ ducatur in $AB - Cc$ quod est
 $ma + * + * + * + * - \frac{Ox^5}{5} - \frac{Px^6}{6}$ &c. fit
 $m \times m^2 a^2 + * + * - \frac{ma Ax^3}{3} - \frac{ma Bx^4}{4} - \frac{ma Cx^5}{5} - \frac{ma Dx^6}{6}$ &c. Multiplicetur per
fluxionem TX quæ est $dx \times, 4Ox^3 + 5Px^4 + 6Qx^5 + 7Rx^6$ &c.
habetur $m \times d \times \times 4m^2 a^2 O x^3 + 5m^2 a^2 P x^4 + 6m^2 a^2 Q x^5 + 7m^2 a^2 R x^6 + 8m^2 a^2 S x^7$
 $- \frac{4ma A O x^6}{3} - \frac{4ma B O x^7}{4}$
 $- \frac{3}{5ma A O x^7}$

termini omnes hujus seriei dividantur per sm & conferantur cum terminis correspondentibus seriei quam exhibet factum extremorum secundæ proportionis & habebitur
 $\frac{A}{3} = \frac{4ma^2 O}{s}$ ideoque $O = \frac{s^2}{1 \times 3 \times 4ma^4}$; $2^o. \frac{B}{4} = \frac{5ma^2 P}{s}$ hinc $P = \frac{s^2}{3 \times 4 \times 5ma^5}$
 $3^o.$

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Aa Bb Cc Dd Ee

Punctorum sequentium motus determinari possent simili ratione; Etenim vires motrices punctorum B, C, D, E &c. sunt ut Aa - 2 Bb, Bb - 2 Cc, Cc - 2 Dd, Dd - 2 Ee, &c. Vis enim cujusvis puncti ut C est ad vim puncti E ut de ad cd sive ut AB + Ee - Dd ad AB + Dd - Cc & dividendo vis motrix puncti D ad vim puncti E ut Cc - 2 Dd + Ee ad cd; vis puncti E est ad vim Elasticam naturalem ut AB ad ed, ergo vis motrix puncti D ad vim Elasticam naturalem ut

$$\left. \begin{array}{l} Cc - 2 Dd + Ee \\ AB \end{array} \right\}$$

ad $\left\{ \begin{array}{l} cd \\ ed \end{array} \right.$ sive ut Cc - 2 Dd + Ee ad cd x de

AB, ergo alternando est vis motrix puncti D ad Cc - 2 Dd + Ee ut vis Elasticam naturalem ad $\frac{cd \times de}{AB}$, ideoque in paulo majori ratione quam vis elastica ad AB quia tam cd quam de paulo minores sunt quam AB, sed vis motrix puncti D est ad Cc - 2 Dd in majori ratione quam eadem vis motrix ad Cc - 2 Dd + Ee, ergo vis motrix puncti D est semper ad Cc - 2 Dd in majori ratione quam vis elastica ad AB, cumque id verum sit in omnibus punctis & hæc ultima ratio sit constans, Ratio vis motricis puncti cujusvis ad spatium à precedenti puncto descriptum dempto duplo spatii ab ipso hoc puncto descripti, erit semper major ratione constans, non tamen multo, ideo Physicè pro constante assumi potest, hinc alternando vires illæ motrices, punctorum successivorum, sunt in ratione indicatâ.

Sed calculum pro illis punctis instituere necesse non est, per Analogiam enim ex motu duorum priorum punctorum B & C reliquorum motum statuere, sufficiens videtur.

10. Si, missis cæteris casibus, queratur intervallum temporis quo velocitas data m , in punctis successivis B, C, generetur, ut & ratio spatioum Aa, Bb, Cc eo tempore descriptorum; Fiat TV = m , & utroque ducto in $\frac{a^2}{s}$, erit $\frac{a^2 TV}{s} = \frac{a^2 m}{s}$, di-

catur $\frac{a^2 m}{s} = z^2$ & in serie $\frac{a^2 TV}{s}$, ponatur

ubique $\frac{m}{z^2}$ loco $\frac{s}{a^2}$, hæc serie in hanc

formam migrabit $z^2 = \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3a}$

+ $\frac{x^4}{4a^2} + \frac{x^5}{5a^3} + \frac{x^6}{6a^4}$ &c.

$\frac{-2x^4}{2 \cdot 3 \cdot 4z^2} - \frac{6x^5}{3 \cdot 4 \cdot 5az^2} - \frac{46x^6}{3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6a^2z^2}$ &c.

+ $\frac{5x^6}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6z^4}$ &c.

Juxta Analyseos Newtonianæ Methodum sumantur omnes termini in quibus differentia exponentium x & z minimum efficienti valorem, siantque æquales z^2 reliqui termini seriei $\frac{a^2 TV}{s}$ negligi possunt, quia

per dignitates quantitatis $\frac{x}{a}$ respectu

eorum qui assumpti fuerunt multiplicantur; (in Hypothesi quæ velocitatem m alicujus momenti assumeret hi termini negligendi non forent, sed in casu præsentis velocitatem m minimam supponere nobis licet cum de tali tantum in futurum simus acturi) erit

ergo $z^2 = \frac{x^2}{2} - \frac{2x^4}{2 \cdot 3 \cdot 4z^2} + \frac{5x^6}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6z^4}$

- $\frac{14x^8}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8z^6} + \frac{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6z^4}{41x^{10}}$

- $\frac{122x^{12}}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8 \cdot 9 \cdot 10 \cdot 11 \cdot 12z^{10}}$ &c.

(qui termini continuatâ serie TV inveniuntur) & æquatione per approximationem soluta invenietur $x^2 = 3.57z^2 =$

$\frac{3.57a^2m}{s}$.

Jam verò in area FTV quæ spatium

Bb exprimit loco $\frac{s}{a^2}$ ponatur ut prius $\frac{m}{z^2}$

& assumentur termini in quibus differentia exponentium quantitatum x & z minimum

evadit, ii sunt $\frac{mx^3}{2 \times 3z^2} - \frac{2mx^5}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5z^4} +$
 $\frac{5mx^7}{14x^8}$
 $2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7z^6 - 2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8 \cdot 9z^7$
 in quibus si valor $x^2 = 3 \cdot 57z^2$ substituitur
 fiet hæc series $mx \times \frac{3 \cdot 57}{2 \times 3} - \frac{2 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5}$
 $+ \frac{5 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7}$
 $14 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57$ &c.
 five Bb = $mx \times .428$.

Eodem modo valor Cc invenietur ex
 hac serie $\frac{mx^5}{2 \times 3 \cdot 4 \cdot 5z^4} - \frac{2mx^7}{3 \times 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7z^6}$
 five substituto valore x^2 , erit Cc = $mx \times$
 $\frac{3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57}{2 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57}$ &c.
 $\frac{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7}{3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7}$
 five Cc = $mx \times .07$ five circiter sex-
 ta pars intervalli à puncto B descripti
 eodem tempore quo acquirit celerita-
 tem m.

Et Celeritas à puncto C tunc temporis
 acquisita erit iisdem substitutionibus factis
 $m \times \frac{3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57}{2 \cdot 3 \cdot 4} - \frac{2 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57 \times 3 \cdot 57}{3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6}$ &c..
 = $m \times .279$ &c. circiter $\frac{1}{4}$ celeritatis m.

11. Quod si eventus quærat in hypo-
 thesi velocitatem m non esse quammini-
 mam; supponatur illa æqualis ipsi s; si
 quærat spatium descriptum à puncto B,
 dum ejus velocitas sit m, fiat series TV = m,
 & utroque ducto in x, erit x TV = mx,
 ergo collata serie x TV, & FTV habe-
 bitur ratio spatorum percursorum Aa &

Bb, sed illæ series posito $\frac{s}{m} = 1$. sunt
 $xTV = \frac{sx^3}{2a^2} + \frac{sx^4}{3a^3} + \frac{sx^5}{6a^4} + \frac{sx^6}{10a^5} + \frac{sx^7}{30a^6}$ &c..
 & FTV = $\frac{sx^3}{6a^2} + \frac{sx^4}{12a^3} + \frac{sx^5}{30a^4} + \frac{sx^6}{60a^5} + \frac{11sx^7}{2160a^6}$
 &c..

Ubi liquet quod primus terminus pri-
 mæ seriei sit triplus primi termini secun-
 dæ, reliqui verò termini primæ seriei re-
 liquorum terminorum secundæ seriei plus-
 quam tripli, uade liquet quod Aa est

magis quam triplum spatii per punctum B
 descripti usque dum celeritatem m reci-
 piat; Ex quo consequitur, quod siquidem
 B eo momento non est in medio inter
 puncta A & C, sed vicinius puncto A ad
 minimum sextâ parte spatii à puncto A
 descripti ab eo ulterius urgetur & acce-
 leratur celeritatèmq; majorem quam m
 recipit donec ad medium inter A & C
 perveniat, ibique cum celeritate majore
 quam A feratur, verius C magis accedet,
 sicque vim repulsivam puncti C sentiet,
 dumque ultra medium inter A & C pro-
 movebitur sensim tardabitur, tandem de-
 structo ejus excessu celeritatis supra ce-
 leritatem m, cum sit vicinius puncto C
 quam puncto A diminuetur ulterius ejus ce-
 leritas m, ideoque puncto A vicinius gra-
 datim fiet, in medio inter A & C iterum
 occurreret, sed cum velocitate diminutâ,
 quare perget vicinius fieri puncto A, sic-
 que ab ipso velocitatis incrementum de
 novo accipiet, sicque perpetuò oscillabi-
 tur punctum B circa medium inter pun-
 ctum A & punctum C ad morem fibræ
 sonantis; Eâque ratione fit ut Particulæ
 aeris magnâ velocitate pulsæ sonum edant
 sponte, ut in tonitru, pulvere folminan-
 te, flagellis, tapetibus aut lodicibus for-
 titer excussis &c..

Sed ubi m minima sit, punctum B eam
 celeritatem m acquisivit eo tempore quo
 parum abest a medio inter puncta A &
 C, (per hujus n. 10.) una circiter vi-
 cesima spatii à puncto A descripti, ideo-
 que agitationes supra dictas exiguas sus-
 cipit quas pro nullis habere Physicis lice-
 re debet, quamvis Mathematicè non omni-
 nò nullæ sint.

12. Supposito ut prius velocitatem da-
 tam m esse minimam, ut obtineatur in-
 tervallum temporis quo punctum C cele-
 ritatem eam datam m acquirit sumpto ut
 prius $z^2 = \frac{a^2 m}{s}$ fiat TX = $m \times \frac{a^4 m^2}{s^2}$ TX
 = mz^4 & ponatur ubique in serie TX,
 $\frac{m}{z^2}$ pro $\frac{s}{a^2}$ fiet $mz^4 = \frac{mx^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} + \frac{mx^5}{3 \cdot 4 \cdot 5}$ &c..
 five sumptis terminis in quibus exponen-
 tes quantitatum x & z differentiam mini-
 mam habent, erit $mz^4 = \frac{mx^4}{2 \cdot 3 \cdot 4} - \frac{4mx^6}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6z^2}$
 +

DE MOTU
CORPO-
RUM.

$$+ \frac{13m \times 8}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8 \cdot 24} - \frac{40m \times 10}{2 \cdot 3 \cdot 4 \cdot 5 \cdot 6 \cdot 7 \cdot 8 \cdot 9 \cdot 10 \cdot 26}$$

&c. & æquatione per approximationem soluta, invenitur $x^2 = 9 \frac{2}{5} x^2$. Et seriem FTX ulterius continuando & calculum instituendo ut pro serie FTV factum est, invenitur quod via à puncto A emensa, dum punctum C velocitatem m acquirit est ad viam quam ipsum punctum C emittitur ut 100 ad 32, sive fere ut 3 ad 1. Quod quidem paulo majus est vero, quia omissa est consideratio motus puncti D, quod cum discadat à puncto C efficit ut vis B in ipsum C sit fortior, breviorque tempore motum m ipsi impertiat.

13. Hinc, cum tempus quo punctum B celeritatem datam m acquisivit sit $\sqrt{3} \cdot 57$ & tempus quo punctum C eam celeritatem acquisivit sit $\sqrt{9} \frac{2}{5}$, illa tempora sunt ut $\sqrt{3} \cdot 57$ ad $\sqrt{9} \frac{2}{5}$ sive ut 19 ad 30 fere ut 2 ad 3; cum ergo punctum A uniformiter moveatur, spatium quod punctum A describit dum C acquirit velocitatem m , est ad spatium quod idem punctum A descriperat dum B eandem velocitatem m acquisiverat, sicut 3 ad 2; spatium verò quod C descripsit dum eam celeritatem acquisivit est proximè tertia pars spatii eodem tempore ab A descripti, & spatium quod B describit dum eandem celeritatem m acquirit est fere dimidia pars spatii eo tempore ab A descripti, ergo illa spatia à punctis C & B descripta, donec velocitatem m singula acquirant sunt æqualia.

14. Ex analogiâ verò deducetur quod spatium quod punctum quartum D describit, dum velocitatem m attingit, erit 4^a pars spatii ab A descripti, siquidem spatium a 2^{do}. puncto descriptum est dimidia pars spatii ab A descripti, spatium à 3^o. puncto descriptum tertia pars spatii descripti ab A &c. Imo eum ordinem accuratius observari in punctis remotioribus statuere licet quod punctum C tertiam partem spatii ab A descripti dum velocitatem m acquirit accuratius describat quam B dimidiam partem spatii ab A descripti dum velocitatem m suscipit, calculum tentare potest qui hac Analogiâ rem sufficienter demonstrari non censebit, & B. L. ignorare rogamus quod talem laborem subire piguerit.

Ex eadem Analogiâ (art. 13.) deducetur spatia quæ percurrunt successiva puncta D, B dum velocitatem m acquirunt, æqualia esse iis quæ puncta singula B & C descriperunt.

15. Quibus admixtis sequitur diminutionem intervalli inter particulas medii, cum motu communi cum puncto A feruntur esse ubicumque eandem, & æqualem dimidio spatio ab A descripto dum B celeritatem m acquirit.

Nam cum A bis id dimidium spatium descriperit & B semel dum B communem cum A motum suscipit, contrahitur spatium inter A & B dimidio illo spatio; A processit ter illo dimidio spatio & C semel dum C communem cum B & A motum suscipit, ergo intervallum inter A & C duplo ejus dimidii spatii diminutum est, sed inter A & C duo sunt particularum intervalla A & B, B & C, & primum intervallum est contractum dimidio illo spatio, ergo intervallum inter B & C eodem dimidio intervallo diminutum esse debet, sique de cæteris.

16. Ideo si quolibet tempore elapso sumatur via tota puncti A, ea via æqualis erit summæ diminutionum intervallorum inter omnes particulas ad quas celeritas m communicata fuit; cum ergo motus puncti A sit uniformis, uniformiter etiam crescit numerus particularum ad quas celeritas m communicatur; & numerus earum particularum æqualis erit viz à puncto A percursum divisi per diminutionis intervalli unius quantitatem.

17. Manente autem fluido eodem, sed mutatâ celeritate puncti A, tempora quibus puncta successiva medii celeritatem ejus puncti A suscipiunt eadem tamen manent: Nam si in formula $x^2 = \frac{2 \cdot 57 a^2 m}{s}$

quâ determinatur quadratum temporis quo punctum B recipit celeritatem puncti A substituantur loco m & s quantitates ipsi æquipollentes, formula hæc fiet quantitas constans (manente Elaterio medii & intervallo particularum) quæcumque sit velocitas puncti A; Etenim dicatur f vis elastica medii, quoniam, ex Hypothesi Problematis hujusce, uniformiter agere censetur tempore quod exprimitur per a ut celeritatem s generet, erit $s = af$; præterea quoniam particularum intervallum

BA

$$\frac{3.57a^2m}{s} = 3.57a^2 \frac{AB}{a} = \frac{3.57AB}{f} \text{ quæ quan-}$$

titas, constantes tantum continet à celeritate m independentes; Hinc, tempus quo punctum B celeritatem puncti A recipit idem est quæcumque sit velocitas puncti A ; Idem demonstrabitur de tempore quo punctum C eam celeritatem recipit, nam habet (not. 13.) rationem constantem ad tempus quo punctum B eam celeritatem acquirit, est nempe ad id tempus ut 3 ad 2, & sic de cæteris punctis. Q. E. D.

18. Diminutiones intervallorum inter partes medii Elastici (manente eodem fluido) sunt ut celeritas puncti A ; Nam spatium A a percursum à puncto A tempore quo certa quædam particula medii Elastici celeritatem m recipit est semper mx , (x designante tempus quo illa particula medii celeritatem m suscipit) sed illud tempus est constans (n. 17. hujusce) quæcumque sit celeritas puncti A , ergo spatium A a est semper ut velocitas m ; sed illud spatium A a est summa diminutionum intervallorum inter partes ad quas celeritas m pervenit (n. 16.), singulæ autem diminutiones sunt æquales (n. 15.) ergo singulæ diminutiones sunt ut illud spatium A a, sive ut velocitates.

19. Et vice versâ, numerus partium compressarum quæ dato tempore celeritatem puncti A receperunt est semper idem quæcumque sit puncti A velocitas; Nam ille numerus est ut spatium A a divisum per unius partis diminutionem, spatium A a dato tempore est ut celeritas puncti A , diminutio unius partis est etiam ut ea celeritas; ergo numerus partium quæ dato tempore celeritatem puncti A receperunt est ut celeritas per celeritatem divisa, hoc est, in ratione constanti; Unde, in diversis temporibus numerus particularum ad quas celeritas m pervenerit, erit directè ut tempus.

20. Quod si Particulæ datâ celeritate jam sint dimoræ, & certum gradum compressionis susceperint, postea verò nova velocitas addatur (vel detrahatur) puncto A , novus ille celeritatis gradus eodem tempore ab unâ particulâ ad aliam propagabitur quo prima celeritas propagata fuit, (in Hypothesi quod tam velocitas m quam hæc nova velocitas addititia exiguæ sunt.) idque hoc modo demonstrari potest.

Tom I I.

Fingatur omnes particulas primâ celeritate motas & compressas in navi positas esse quæ ipsâ particularum earum celeritate feratur, ita ut illæ particulæ in eâ nave respectivè quiescant, urgeatur verò prima pars per excessum novæ celeritatis super primam, communicatio istius excessus celeritatis ad omnes partes in navi positas ut & nova compressio particularem determinabitur ut in præcedenti Problemate, mutatis celeritate, intervallo particularum medii, & ejus elasticitate; Si ergo prima celeritas fuerit ut prius m ; a tempus quo intervallum particularum AB eâ celeritate percurreretur, ideoque sit $AB = ma$, sit ut prius s velocitas genita tempore a per vim elasticam medii in statu naturali considerati & uniformiter agentis, inventum est quod tempus quo punctum B celeritatem m acquisiverat erat

314.

$$a \sqrt{\frac{3.57m}{s}} \text{ (n. 10.) quod spatium } A \text{ a inte-}$$

$$\text{rea à puncto } A \text{ descriptum erat } ma \sqrt{\frac{3.57m}{s}},$$

$$\text{et spatium } B \text{ b erat } .428 m a \sqrt{\frac{3.57m}{s}}, \text{ ita}$$

$$\text{ut compressio particularum sit } A \text{ a} - B \text{ b} = .572 m a \sqrt{\frac{3.57m}{s}}, \text{ ideoque no-}$$

$$\text{vum intervallum inter particulas in na- ve positas erit } m a \times 1 - .572 \sqrt{\frac{3.57m}{s}};$$

$$\text{Est autem Vis Elastica prior ad vim E- lasticam novam inversè ut partium inter- valla, sive ut } m a \times 1 - .572 \sqrt{\frac{3.57m}{s}} \text{ ad } m a,$$

$$\text{sive ut } 1 - .572 \sqrt{\frac{3.57m}{s}} \text{ ad } 1. \text{ Et, si excessus}$$

novæ velocitatis super priorem dicatur n , tempus quo novum intervallum inter particulas describeretur per hanc celeritatem

$$n, \text{ erit } \frac{a m}{n} \times 1 - .572 \sqrt{\frac{3.57m}{s}}, \text{ nam tem-}$$

pus a quo prius intervallum ma describebatur velocitate m debet esse ad istud tempus directè ut intervalla ma & $ma \times 1$

$$- .572 \sqrt{\frac{3.57m}{s}} \text{ & inversè ut velocitates } m$$

& n . Denique, subtangens Logarithmicæ quæ designabatur per s in casu priore est in

B b b isto

DE MOTU
CORPO-
RUM.

isto $\frac{ms}{n}$, cum enim designet velocitatem uniformiter genitam ab Elaterio tempore quo intervallum particularum describitur est directè ut vis elastica & ut tempus, habetur ergo hæc proportio, est

$$1 - .572\sqrt{\frac{3.57m}{s}} \quad \left\{ \begin{array}{l} \text{ad} \\ a \end{array} \right\} \left\{ \begin{array}{l} 1 \\ \frac{am}{n} \cdot 1 - \sqrt{.572\frac{3.57m}{s}} \end{array} \right.$$

ut s ad $\frac{ms}{n}$.

In seriebus ergo supra inventis loco m ponatur n ; loco a ponatur $\frac{am}{n} \times 1$.

$1 - .572\sqrt{\frac{3.57m}{s}}$; loco s ponatur $\frac{ms}{n}$, & tempus quo punctum B celeritatem n acquirit, invenietur (substituendo hos valores in formula $a\sqrt{\frac{3.57m}{s}}$)

$$\frac{am}{n} \times 1 - .572\sqrt{\frac{3.57m}{s}} \times \sqrt{\frac{3.57n}{ms}} = \frac{am}{n} \times 1 -$$

$$.572\sqrt{\frac{3.57m}{s}} \times \sqrt{\frac{3.57nm}{ms}} = a \times 1 -$$

$$.572\sqrt{\frac{3.57m}{s}} \times \sqrt{\frac{3.57m}{s}}.$$

Ideoque tempus $a\sqrt{\frac{3.57m}{s}}$ quo in præcedenti casu punctum B acquirebat celeritatem m , est ad tempus quo in hoc casu acquirit celeritatem n , ut 1 ad $1 - .572\sqrt{\frac{3.57m}{s}}$, sed

hæc ratio, existente m quantitate minimâ ut suppositio fert, est ferè æqualitatis. Quare nova celeritas, sive excessus novæ celeritatis supra præcedentem, propagabitur ad punctum proximum medii elastici eodem temporis intervallo quo præcedens celeritatis gradus in eo puncto genitus fuerat, ideoque etiam ad puncta successiva iisdem temporibus perveniet.

21. Si per datum aliquod tempus primum punctum A medii Elastici constanti celeritate m fuerit motum, postea urgeatur majori celeritate $m + n$ durante æquali tempore, omnes particule quæ primam celeritatem m susceperant, altero isto

tempore celeritatem novam $m + n$ suscipient, & interea totidem particule ultiores priorem celeritatem m accipient; Nam incrementum celeritatis n ad eas omnes particulas à primâ propagari potest dato tempore, ad quas eo ipso tempore celeritas m propagata fuerat (hujusce 20). Interea verò uniformiter propagata fuisset velocitas pristina m ab ultimis particulis quæ eam susceperant ad totidem ultiores. Si itaque successivè post æqualia tempora velocitas medii Elastici æquali numero partium constantes, quæ successivas illas celeritates habebunt, portio proxima puncto A ultimam celeritatem habebit, secunda penultimam, & sic deinceps.

22. Hinc, si medium Elasticum urgeatur per successivos velocitatis gradus, imprimi potest ejus partibus velocitas satis magna ut sensibiliter in aures agat nec tamen excitetur in medii Elastici partibus sensibilis ea vibratio quæ juxta n. 11. nasceretur si simul & semel tota illa velocitas ipsi imprimeretur; & hinc intelligitur differentia inter ærem sonum generantem, ærem sonum propagantem, & ærem ventum deferentem; si magna velocitas particule æreæ imprimatur, particula ipsi proxima tremores suscipit, fitque punctum sonorum; si velocitas minor excitetur quæ constans maneat nec per gradus augeatur aer uniformiter transfertur & fit ventus; sed si ab exigua velocitate ad magnam asurgatur, æris particule successivos illos gradus recipiunt, & quia singula velocitas accepta est exigua tremores sensibiles non excitantur in particulis æreïs, quæ velocitatem illam magnam suscipientes & ad aurem deferentes sensationem soni producant.

23. Si autem velocitas novâ minor sit velocitate præcedente, eodem modo constabit quod decrementum illud velocitatis eodem tempore ad proximum punctum transibit quo præcedens velocitatis gradus ab eo acquisitus fuerat, & ad successiva puncta iisdem etiam temporibus perveniet quibus priorem celeritatem acquisiverant, imo solutio per constructionem Problematis ipsius productâ Logarithmica ultra punctum F quæri potest, eademque obtinebuntur ac prius.

24. Quibus positis intelligitur effectus vibrationis fibræ flexæ & redeuntis in ærem.

1^{us}. Casus. Dividatur tempus ejus reditus in partes æquales quam minimas, & durante singulâ temporis parte, fibræ velocitas uniformi manere censeatur. Prima velocitas, ad certum numerum partium dato æo tempore communicabitur qui partium numerus dicatur N; altero instanti secunda velocitas eidem partium numero N communicabitur dum prima velocitas ad totidem particulas posteriores N perveniet, tertio instanti primus partium numerus N tertiam velocitatem habebit, ulterior numerus N secundam velocitatem, numerus N adhuc ulterior primam; hinc ergo si fibra dimidiam vibrationem absolverit, hoc est ultra statum suum naturale discesserit quantum potest, erunt in aëre totidem successivæ portiones, quæ particulas numero N continebunt, quot successivæ velocitates erunt genitæ, & particulæ remotissimæ à fibrâ primum celeritatis gradum habebunt, proximæ fibræ ultimum, mediæ verò medium, qui maximus est; diminutiones intervallorum correspondebunt illis celeritatum gradibus, ut sint minimæ tam in particulis à fibrâ remotissimis, quam in particulis ipsi proximis, maximæ in mediis.

Regrediente fibrâ, eadem omnino Lex observabitur nisi quod partes aëris fibræ proximæ retrò movebuntur & compressiones in dilatationes mutabuntur, dum in portiones posteriores medii celeritates primo receptæ propagantur, ideoque tota vibratione absoluta numerus particularum agitarum duplex erit ejus quem in dimidia vibratione notaveramus, pars dimidia remotior est plane æqua is illi de quâ primo actum est & similiter constituta, pars ceterior verò negativam celeritatem obtrinebit & dilatationem; ejus ceterioris partis portio remotissima à fibrâ primum celeritatis fibræ regredientis gradum habebit, & portio fibræ proxima ultimum (quietem nempe), media portio medium, hoc est retrocedet eâ ipsâ celeritate quâ medium ulterioris partis procedit & dilatationes illis celeritatibus negativis correspondebunt, ideoque in medio illius proximæ portiois maxima erit dilatatio ut & maximus regressus.

2^{us}. Casus. Quod si singula tempuscula, quibus durantibus velocitas fibræ uniformis fingitur, æqualia non sint, eadem ratione intelligentur effectus fibræ in partes medii, nisi quod portiones medii quæ singulis successivis velocitatis gradibus gau-

dent non sint æquales, sed (per not. 19.) sint sicut tempora quibus durantibus singulæ illæ velocitates in fibrâ permanserunt.

3^{us}. Casus. Quamvis autem fibræ velocitas nullo tempusculo uniformi maneat sed continuo acceleretur, eodem tamen modo fibra agat in medium ac si reverâ velocitas ejus cresceret per intervalla temporis, & durante tempusculo quam minimo (sed finito) uniformis maneret, idque propterea quod Intervalla inter particulas medii sunt finitæ quantitates non verò infinitæ parvæ; nam per not. 4. & 5. nullus motus ex puncto A in punctum B transire potest, nisi punctum A processerit finitâ quantâcumque quantitate, ideoque, nisi fibra quæ urget punctum A velocitatem finitam in eo generaverit (ut fert Hypothesis Problematis not. 9.); Pari ratiocinio punctum B non sentiet incrementa velocitatis puncti A, nisi postquam incrementum finitum velocitatis in eo genitum fuerit (not. 5. & 20.). Ergo fibra agit in medium quasi singulo tempusculo (æquali vel inæquali) ejus velocitas uniformis persistisset; Intelligitur ergo effectus vibrationis fibræ in aërem per primum & secundum casum hujusce demonstrationis. Q. E. I.

25. Totum autem spatium cujus particulæ commotæ fuerunt durante integrâ fibræ vibratione à Newtono pulsus vocatur, & si vibratione absolutâ fibra quiesceret, semper ulterius propagaretur ille pulsus; Nam totus ille pulsus (momento quo absolvitur vibratio) divisus intelligatur in portiones totidem quot temporis intervalla in vibrationis duratione fuerunt assumpta, quæ temporis intervalla facilitatis ergo æqualia supponantur, singula portio medii eam velocitatem habebit quam habuit chorda in momento ipsi respondenti, ultima portio sive remotissima à fibrâ eam habebit celeritatem quam fibra habuerat primo instanti, penultima portio eam celeritatem habet quam fibra habuit secundo instanti &c.; Sequenti verò tempusculo ultima portio pulsus ad novam portionem sibi æquam & ulteriorem suam velocitatem propagabit (hujus 21.) dum ipsa suscipiet penultimæ portiois celeritatem, penultima verò portio celeritatem antepenultimæ &c.; postea altero temporis intervallo ad alteram novam portionem ulteriorem prima celeritas propagabitur, & secunda celeritas

LIBER
SECUND.
SECT.
VIII.
PROP.
XLVII.
THEOR.
XXXVII.

314.

in primâ portione novi istius pulsus generabitur, sicque deinceps: novus ergo pulsus formabitur plane similis priori æqualiter extensus, æquali celeritate in singulis partibus donatus (semotâ ut dixi consideratione partium circumquaque positarum remque considerando quasi de partibus in linea rectâ positâ unice ageretur).

26. Ipse autem primus pulsus penitus quiescit quando in secundum totus transit si nulla nova chordæ agitatio succedat, nam celeritas portionis pulsus quæ fibræ proxima est successivè ad sequentes portiones transit dum novus pulsus formatur, sed celeritas ejus portionis fibræ proximæ est ultima fibræ celeritas quæ in hac Hyp. est quies, sed ubi pulsus secundus totus formatus est, celeritas portionis pulsus quæ fibræ proxima erat ad initium secundi pulsus est translata & per omnes partes pulsus primi successivè transit, ideoque in quiete eas constituit in quâ permanse-
runt nullâ succedente novâ agitatione.

27. Quod si chorda novam vibrationem faciat, ut evenit, Restituetur primus pulsus æqualis præcedenti qualiscumque sit ejus vibrationis velocitas initialis, nam dividatur totius vibrationis hujusce tempus in totidem partes æquales partibus in quas tempus primæ vibrationis divisum fuerat, quod fieri potest cum vibrationes sint isochronæ, istæ partes temporis æquales erunt iis quæ in præcedenti vibratione assumptæ fuerunt; Dato autem tempore numerus particularum compressarum est semper idem qualiscumque sit velocitas (n. 19. hujusce). Ergo siquidem singulo instanti dato totidem partes comprimuntur, totidemque sunt instantia data in vibrationibus Isochronis, pulsus ad totidem particulas in quavis vibratione Isochronâ extendetur.

28. Si per velocitatem pulsus intelligatur (cum Newtono) distantia ad quam pulsus extenditur divisa per tempus quo pulsus ad eam distantiam pervenit, dico Pulsus in eodem medio esse omnes æquivalentes quæcumque sit fibræ pulsus producentis vibratio: Id jam liquet de vibrationibus Isochronis in quibus tempore unius vibrationis ad totidem partes pulsus propagatur, ideoque æquale spatium æquali tempore percurrit, postea verò idem pulsus similiter propagatur, sed id pariter verum est de Vibrationibus Eterochronis; Dividuntur enim inæqualia vibrationum tempora in totidem utrinque tempuscula minima quæ totis temporibus sint proportionalia, nume-

rus partium compressarum singulis tempusculis diversis sunt illis tempusculis proportionales (n. 19. hujusce) ideoque totis vibrationum temporibus proportionales, sed in singulâ vibratione totidem tempuscula assumpta sunt, ergo totus numerus partium quæ singulum pulsus constituunt est proportionalis tempori vibrationis. Sed distantia ad quam pervenit pulsus est semper numero partium proportionalis. Ideoque distantia ad quam pervenit pulsus est tempori vibrationis proportionalis, sed velocitas pulsus est distantia ad quam pervenit divisa per tempus quo ad eam distantiam pervenit, ergo ea velocitas est constans. Ergo in eodem medio omnes pulsus, sunt æquivalentes; Quod de sono per experimenta verum esse demonstravit Derhamus.

29. Quod si medium diversum sit, velocitates pulsuum erunt inverse in ratione subduplicatâ densitatis & directè in ratione subduplicatâ vis Elasticæ, quippe (n. 17. hujusce) deprehendimus quadratum temporis quo celeritas puncti A transit in

punctum B esse $\frac{3.57 AB}{f}$ designante AB

particularum intervallo & fvi elasticâ, & uniformiter procedere motum in pulsû ab unâ particulâ ad sequentem, sumantur ergo totidem partes in utroque medio, tempora quibus motus pulsus à primâ ad ult-

timam perveniet erit ut $\frac{\sqrt{AB}}{\sqrt{f}}$ (neglectâ

quantitate constanti 3.57). Velocitas verò pulsus est directè ut spatium quod occupant illæ omnes particulæ & inversè ut tempus quibus motus à primâ ad ultimam transit, spatium verò quod occupant illæ particulæ cum sint totidem est ut intervallum AB singulæ particulæ, ideoque est

velocitas pulsus ut $\frac{AB}{\frac{\sqrt{AB}}{\sqrt{f}}} = \sqrt{AB} \times \sqrt{f}$.

Intervallum particularum est inversè ut densitas medii (rem considerando ut in n. 25 hujusce) ergo velocitas pulsus est inversè in ratione subduplicatâ densitatis medii, & directè in ratione subduplicatâ vis Elasticæ (quod Prop. XLVIII. statuit Newtonus).

30. His de toto pulsu dictis, nunc de motu singulæ particulæ pulsus observandum est, in singulâ particulâ omnes velocitatis successivos gradus quos habuit prima particula A produci, & tantumdem
teme

temporis in eâ particulâ durare, quantum in ea particula A, hoc cum discrimine quod tardius eos velocitatis gradus suscipiat quam particula A, & quidem eò tardius quò ab ea remotior est; 1^{us}. Casus. Dividatur ut prius vibrationis tempus in tempuscula & durante uno tempusculo æquabilis manere censeatur velocitas impressa particulæ A, singamus singulo tempusculo velocitatem ad viginti particulas pervenire & spectemus speciatim motum quem 10^a. particula à puncto A suscipiet quæ particula dicatur X, illa particula X motum puncti A non suscipit nisi post novem particulas antecedentes, tum ipsa particula X motum puncti A suscipit & uniformiter cum eo movetur durante reliquo tempusculo, tunc ex Hypothesi mutatur celeritas puncti A, interea tamen uniformis manet celeritas puncti X donec nova ea celeritas ad ipsam pervenire potuerit, hoc est postquam successivè pervenit ad particulas novem antecedentes, sed nova hæc celeritas per novem particulas antecedentes particulam X propagatur eodem tempore quo prima celeritas per easdem novem particulas propagata fuerat, ergo prima celeritas tantò diutius permanet in particulâ X quantò tardius eam receperat, ergo ea prima celeritas tamdiù durat in particulâ X quamdiù duraverat in particulâ A; cumque idem de singulis successivis motibus puncti A dici possit, hinc quælibet particula X ipsissimum habet motum ac particula A, nisi quod tardius in eâ incipiat & desinat. Ideoque etiam manifestum est in hoc casu, spatia à particulis X & X descripta æqualia fore & similiter descripta.

2^{us}. Casus. Ponatur nunc quod motus puncti A æquabilis non maneat durante singulo tempusculo, velocitates tamen successivæ puncti X erunt illæ quas in fine singuli tempusculi quam minimi punctum A acquisiverit, ut liquet ex tertio casu notæ 24, ideoque punctum X suscipiet velocitates correspondentes velocitatibus puncti A sumptis per saltus, sed quoniam cum primum punctum A spatium finitum descripsit, agere incipit in punctum proximum, saltus illi quamminimi intelligi debent, ideoque Physicè nulli, hinc Physicè particula X & particula A eodem motu habebunt.

Pariter describent spatia æqualia & similia; Quippe abscissæ curvæ cujusvis representent tempus quo durante punctum A movetur, & ejus ordinatæ representent

correspondentes velocitates, & dividatur axis curvæ in partes quamminimas sed finitas, eriganturque ordinatæ, illæ representabunt velocitates æquabiles puncti X initio singuli tempusculi, & Parallelogrammata contenta sub ordinata & portione axis respondentente representabunt spatia à puncto X descripta, area verò mixtilineæ inter easdem ordinatas easdem axis portiones & arcus curvæ comprehensæ representabunt spatia correspondentia à puncto A descripta, sed quando portiones axis sunt quamminimæ, summæ omnium eorum Parallelogrammatum & arearum mixtilinearum correspondentium pro æqualibus habentur, Ergo spatia à particulis A & X descripta sunt æqualia & similiter descripta saltem quàm proximè.

31. Ideo uniformiter motus fibræ propagatur trans particulas medii; singulæ verò ejus particulæ successivè motum fibræ suscipiunt & ejus ad instar moventur, sed in fibrâ Elasticâ vires sunt semper proportionales distantie fibræ à puncto medio motus sui, ut per experimenta constat, & illarum virium actio sensibilibiter non turbatur per resistentiam aëris, propter ejus raritatem, nec per ejus elaterium quia hinc inde à fibrâ aer datur qui fere æqualiter premit, ideo fibra elastica ac per consequens particulæ ipsæ medii moventur secundum Legem Prop. XXXVIII. Lib. I. Sed eadem est Lex motus Penduli in Cycloide oscillantis Prop. LI. lib. I. Ergo *Pulsibus per fluidum propagatis singulæ particula motu reciproco brevissimo eunt & redeunt accelerantur semper & retardantur pro Lege oscillantis Penduli.* Q. E. D.

32. Sumatur tempus quodvis, simulque illud intervallum inter particulas pulsus quod tale est ut eo tempore assumpto motus fibræ à primâ particulâ ejus intervalli ad ultimam perveniat. Dico, quod tempus illud erit ad totum vibrationis tempus ut illud intervallum ad totius pulsus longitudinem; Res est evidentissima ex præcedentibus; nam cum motus propagetur in pulsu uniformiter qualiscumque sit celeritas, hoc est, cum ad totidem particulas dato tempore perveniat, manifestum est quod sicut est totum vibrationis tempus, sive totum tempus quo pulsus formatur ad omnes particulas quæ pulsus constituunt, ita portio quævis ejus temporis ad numerum particularum quæ eâ temporis portione motum receperunt.

B b b 3 33. Ut

Corol. Hinc patet quod numerus pulsuum propagatorum idem sit cum numero vibrationum corporis tremuli, neque multiplicatur in eorum progressu. Nam lineola physica $\varepsilon\gamma$, quamprimum ad locum suum primum redierit, (ⁿ) quiescet; neque deinceps movebitur, nisi vel ab impetu corporis tremuli, vel ab impetu pulsuum qui à corpore tremulo propagantur, motu novo cieatur. Quiescet igitur quamprimum pulsus à corpore tremulo propagari desinunt.

P R O-

ad IM, vel quia IM & KN pro se mutuo sumi possunt ubi puncta N & L sunt proxima est vis naturalis elaterii ad vim totam motricem fibræ ut $V - KN$ ad KN ; sed vis tota motrix fibræ est ad vim ejus acceleratricem durante tempusculo KH ut KN ad $HL - KN$, ergo ex æquo, est vis naturalis elaterii ad vim acceleratricem fibræ ut $V - KN$ ad $HL - KN$: Q. E. D.

3^o. In ipso motus fibræ initio, vis elaterii fluidi in statu suo naturali est ad vim acceleratricem fibræ ut V ad HK ; Nam ipso motus initio si PH sit infinitè parvum, ac per consequens etiam $E\varepsilon$ infinite parvum nullus adhuc motus ad particulam proximam G communicatur (per n. 4.) ergo omnino evanescit KN ideoque $V - KN = V$, & $HL - KN = HL$ sed arcus infinitè parvus & ejus sinus æquantur ergo $HL = HK$; Ergo vis elaterii fluidi in statu naturali est ad vim acceleratricem fibræ ipso ejus motus initio ut V ad HK .

Ex quibus fuit demonstratio Propositionis XLIX. Q. E. I.

(n) * *Quiescet, neque deinceps movebitur.* Quamprimum lineola physica $\varepsilon\gamma$ ad locum suum primum redierit, ipsius velocitas quam ordinata, m i, semper exponit (prop. 38. lib. 1.) extinguetur; & ejusdem lineolæ densitas visque elastica eadem erit cum densitate & vi elasticâ partis EG mediæ quiescentis; ideoque quiescet &c. * Id liquet ex n. 20. additionis notæ de Motibus in fluido Elastico genitis.

316. Ex his intelligitur quomodo per vibrationes itochronas corporis resonantis

producantur in aëre pulsus quibus ad aurem appulsis, fit in nobis perceptio soni, & cur soni, cessante motu tremulo corporis sonori, statim cessent. Liqueat etiam sonos à numero pulsuum qui in aëre tempore dato excitantur, pendere, cum (per cor. prop. hujus) numerus pulsuum æqualis sit numero vibrationum ex itu & reditu compositarum quas chorda musica peragit, & ab isto numero tonorum diversitas oriatur (308).

317:

317. Patet etiam quomodo aëris pulsus sonum & tremores in aliis corporibus unisonis aut consonantibus creare possint. Nam cum aëris pulsus in nervum musicum incurrit qui vibrationem unam ex itu & reditu compositam absolvere aptus sit, eo tempore quo pulsus suam percurrit latitudinem, commovetur nervus & oscillatur per exiguum licet spatium, & recurrentibus novis atque conspirantibus aëris pulsibus celerius agitur sonumque reddit. At si nervus vibrationes suas integras seu ex itu & reditu compositas perficere nequeat quo tempore pulsus aëris latitudinem suam describit, possit tamen in partes aliquotas hujusmodi vibrationibus peragendis aptas dividi; partes illæ, quiescentibus divisionem punctis, congruenter ad pulsuum recursum sensim agitabuntur, vibrationesque suas cum pulsibus unisonas singulæ perficient. Si verò nervi duo proximi in eas partes aliquotas dividi possint quæ sint inter se ad unisonum, aut quod idem est, quæ vibrationes isochronas peragant, & horum nervorum unus pulsetur sonumque edat, nervi duo sese in partes suas aliquotas veluti dividant ut ad unisonum reducantur. Ut si ejus-

PROPOSITIO XLVIII. THEOREMA XXXVIII.

Pulsuum in fluido elastico propagatorum velocitates sunt in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione vis elasticæ directè & subduplicatâ ratione densitatis inversè; si modo fluidi vis elastica ejusdem condensationi proportionalis esse supponatur.

Cas. 1. Si media sint homogenea, & pulsuum distantiae in his mediis æquentur inter se, sed motus in uno medio intensior sit: contractiones & dilatationes partium analogarum (°) erunt ut iidem motus. Accurata quidem non est hæc proportio. Verumtamen nisi contractiones & dilatationes sint valde intensæ, non errabit sensibilibiter, ideoque pro physicè accurata haberi potest. (P) Sunt autem vires elasticæ motrices ut contractiones & dilatationes; & velocitates partium æqualium simul genitæ sunt ut vires. Ideoque æquales & correspondentes pulsuum correspondentium partes itus & reditus suos per spaci-

eiusdem nervi capiantur partes duæ quarum sit ratio 2 ad 3 & æqualiter tendantur, alteraque pars pulsetur, dividetur minor nervus in partes duas, & major in partes tres æquales quæ singulæ seorsim oscillabuntur. Nam brevior nervus duarum nempe partium, ter oscillando dum nervus longior partium trium, duas oscillationes absolvit (306) frequentiores in aëre pulsus excitat quorum recursu nervus longior citius quam par est agitur; & cum utriusque nervi aerisque motus congruere non possint nisi singulæ nervorum partes aliquotæ & æquales seorsim oscillentur, motus ille conspirans tam in nervis quam in aëre tandem producitur. Et hæc quidem in experimentis musicis ita contingere observarunt Joan. Wallis Operum in fol. tom. 2. pag. 466. Et deinde Acusticæ instaurator D. Sauveur in monum. Acad. Paris. an. 1701. ubi alia experimenta refert quæ ex prædictis facile possunt explicari; * & inde ingeniosissimi systematis de tonorum productione & Harmoniâ fundamenta derivavit Ill. De Mayrans omni laude superior,

quod ad Praxim felicissimè revocavit vir inter eruditos Orpheos Illustrissimus D. Rameau.

(o) * *Erunt ut iidem motus.* Motus enim illi sunt vel causæ vel effectus contractionis & dilatationis partium in pulsibus correspondentium. Hæc tamen proportio accurata non est, si contractiones & dilatationes sint valde intensæ, quemadmodum si chorda musica nimia vi pulsetur, vis motrix particularum ejus non est amplius proportionalis spatiis per quæ debet moveri, & aeris densitas vi ipsius elasticæ proportionalis non manet, si nimia vi comprimatur vel dilatetur aer. * Singulæ diminutiones intervallorum sunt ut velocitates (n. 19.) non tamen ex eo sequitur contractiones esse ut velocitates, (hunc verò casum & reliquos demonstravimus n. 29. additionis de mot. fluid. el.)

(P) * *Sunt autem vires elasticæ motrices.* Nam vires elasticæ motrices sunt ut partium analogarum densitates, hoc est, datâ materiæ quantitate, ut contractiones; & contractiones sunt ut dilatationes quæ viribus elasticis medii contracti producuntur;

spatia contractionibus & dilatationibus proportionalia, cum velocitatibus quæ sunt ut spatia, simul peragent: & propterea pulsus, qui tempore itus & reditus unius latitudinem suam progrediendo conficiunt, & in loca pulsum proximè præcedentium semper succedunt, ob æqualitatem distantiarum, æquali cum velocitate in medio utroque progredientur.

Cas. 2. Sin pulsum distantia seu longitudines sint majores in uno medio quàm in altero; (1) ponamus quod partes correspondentes spatia latitudinibus pulsum proportionalia singulis vicibus eundo & redeundo describant: & (1) æquales erunt earum contractiones & dilatationes. Ideoque si media sint homogenea, æquales erunt etiam vires illæ elasticæ motrices quibus reciproco motu agitantur. Materia autem his viribus movenda est ut pulsum latitudo; & in eadem ratione est spatium per quod singulis vicibus eundo & redeundo moveri debent. (1) Estque tempus itus & reditus unius in ratione compositâ ex ratione subduplicatâ materiæ & ratione subduplicatâ spatii, atque ideo ut spatium. Pulsus autem temporibus itus & reditus unius eundo latitudines suas conficiunt, hoc est, spatia temporibus proportionalia percurrunt; & propterea sunt æquivalentes.

Cas.

tur; & velocitates partium æqualium simul genitæ sunt ut vires (13. lib. 1.), hoc est, ut contractiones & dilatationes, ideoque cum spatia simul descripta sint ut velocitates simul genitæ, æquales & correspondentes pulsum correspondentium partes itus & reditus suos, seu motus suos per spatia contractionibus proportionalia, cum velocitatibus quæ sunt ut spatia simul peragent, & propterea pulsus qui tempore itus & reditus latitudinem suam progrediendo conficiunt (314.) & in loca pulsum proximè præcedentium semper succedunt, ob æqualitatem distantiarum æqualibus temporibus describarum æquali cum velocitate in medio utroque progredientur.

(1) Ponamus quod partes correspondentes. Quoniam (per cas. 1.) in eodem medio homogeneo & datâ pulsum latitudine spatium quod partes mediæ oscillando describunt, manente tempore oscillationis, minui potest in datâ ratione; nihil ob-

stat quominus in hoc secundo casu supponatur quod partes mediorum correspondentes spatia latitudinibus pulsum proportionalia, iisdem manentibus oscillationum in unoquoque medio temporibus, eundo & redeundo percurrant.

(1) * *Æquales erunt.* Si media sint homogenea, uti in hoc 2^o. casu supponitur, vires elasticæ motrices sunt ut partium correspondentium contractiones & dilatationes quas producant, sed quia quantitates materiæ in partibus correspondentibus sunt ut pulsum latitudines, seu ut partium analogarum volumina, & partes illæ analogæ eundo & redeundo dilatantur & contrahuntur per spatia quantitatibus materiæ proportionalia (per hyp.) contractiones & dilatationes ideoque vires elasticæ motrices æquales erunt.

(1) * *Estque tempus itus & reditus.* Nam tempus quo materia viribus æqualibus ad legem oscillantis penduli agitur, est in

317

Caf. 3. In mediis igitur denſitate & vi elastiâ paribus, pulſus omnes ſunt æquivaloces. Quod ſi mediî vel denſitas vel vis elastiâ intendatur, quoniam vis motrix in ratione vis elastiâ, & materia movenda in ratione denſitatis augetur; (¹) tempus, quo motus iidem peragantur ac prius, augebitur in ſubduplicatâ ratione denſitatis, ac diminuetur in ſubduplicatâ ratione vis elastiâ. Et propterea velocitas pulſuum erit in ratione compoſitâ ex ratione ſubduplicatâ denſitatis mediî inverſè & ratione ſubduplicatâ vis elastiâ directè. *Q. E. D.*

Hæc propoſitio ulterius patebit ex conſtructione ſequentis.

P R O.

ratione compoſitâ ex ſubduplicatâ ratione materiæ & ſubduplicatâ ratione ſpatii (per cor. 5. prop. 24. lib. 2.).

(1) *Tempus quo motus iidem peragantur &c.* Tempus quo motus per æqualia ſpatia peragantur eſt in ratione compoſitâ ex ſubduplicatâ ratione materiæ movendæ directè & ſubduplicatâ ratione vis motricis inverſè (per cor. 5. prop. 24.) ideôque in hoc tertio caſu, tempus, manente ſpatio deſcripto, augebitur in ſubduplicatâ ratione denſitatis, ac diminuetur in ſubduplicatâ ratione vis elastiâ, & propterea velocitas quæ eſt ut ſpatium directè & tempus inverſè, (ob datum ſpatium per hyp.) erit in ratione compoſitâ ex ratione ſubduplicatâ denſitatis mediî inverſè, & ratione ſubduplicatâ vis elastiâ directè; ſed datis mediî denſitate & vi elastiâ, velocitas pulſuum, utcomque varietur ſpatium, data eſt, (per caſ. 1. & 2.) ergò velocitas pulſuum erit ſemper in ratione compoſitâ ex ratione ſubduplicatâ denſitatis mediî inverſè & ratione ſubduplicatâ vis elastiâ directè.

318. Ex hæc propoſitione patet cur ſoni omni generis, gravis & acutus, intenſus & remiſſus, pari velocitate in eodem aëre propagentur. Nam ſonorum diverſitas, quoad *grave* & *acutum*, à numero pulſuum qui in aëre tempore dato excitantur, pendet (316); (at per hanc prop.) pulſus aëris, ſeu plures ſeu pauciores dato tempore producantur, eâdem ſemper velocitate diſſunduntur & dato tempore datum ſpatium conſiciunt; Soni verò in eodem

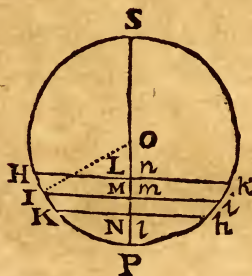
aëre producti eo intenſiores ſunt, manente tono, quo majus eſt ſpatium quod aëris particulæ eundo & redeundo deſcribunt dato tempore; ut ſi chorda muſica validius pulſetur, majores vibrationes dato tempore peragit, majoresque oſcillationes particula um aëris excitat, & ſonus intenſior percipitur, licet tonus idem maneat & proinde pulſuum latitudo ac velocitas non mutantur. Cum ergo tanta ſit velocitas lucis ut per atmophæram in ſtanti quoad ſenſum propagetur (per ſchol. ad prop. XCVI. lib. 1.); Si ſonus & lux eodem puncto temporis excitentur, uti in machinis bellicis flamma & fragor producantur ſimul, & ſpectator ſpatium quo à corpore reſonante diſtat, tempusque quod inter luminis & ſoni perceptiones intercedit, dimediat, ſoni velocitas innotefcet. Atque eo modo in variis regionibus variâ obſervata eſt velocitas ſoni, & in Angliâ eâ celeritate ferri Flamſtedio & Halleyo viſus eſt, quâ pedes Londinenſes plus minus 1142, Pariſienſes verò 1070, tempore minuti unius ſecundi percurreret. Quia verò denſitas & vis elastiâ aëris in variis terrarum locis, diverſiſque anni tempeſtatibus in eodem loco mutantur, inde quoque mutari oportet ſoni velocitatem. Diu creditum eſt, obſervantibus Merſenno, Gaſſendo, & Academicis Florentinis, ſonum neque conſpirante vento accelerari, neque adverſo retardari; Sed D. Derham experimentis accuratè inſtitutis, falſum id eſſe aſſerit.

PROPOSITIO XLIX. PROBLEMA XI.

Datis medii densitate & vi elasticâ, invenire velocitatem pulsuum.

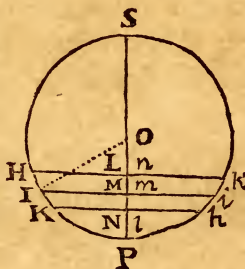
Fingamus medium ab incumbente pondere pro more aëris nostri comprimi; sitque A altitudo medii homogenei, cujus pondus adæquet pondus incumbens, & cujus densitas eadem sit cum densitate medii compressi, in quo pulsus propagantur. Constitui autem intelligatur pendulum, cujus longitudo inter punctum suspensionis & centrum oscillationis sit A: & quo tempore pendulum illud oscillationem integram ex itu & reditu compositam peragit, eodem pulsus eundo conficiet spatium circumferentiæ circuli radio A descripti æquale.

Nam stantibus quæ in propositione XLVII. constructa sunt, si linea quævis physica EF, singulis vibrationibus describendo spatium PS, urgeatur in extremis itus & reditus cujusque locis P & S, à vi elasticâ ^(u) quæ ipsius ponderi æquetur; peraget hæc vibrationes singulas quo tempore eadem in cycloide, cujus perimeter tota longitudini PS æqualis est, oscillari posset: id adeo quia vires æquales æqualia corpuscula per æqua-



(u) * Quæ ipsius ponderi æquetur, & quæ decreascet ut ip-
sius distantia à centro O; peraget hæc vibrationes singulas quo
tempore eadem in cycloide, cujus perimeter tota longitudini
PS æqualis est, oscillari posset; quia particulæ EF in hujusmo-
di cycloide oscillantis vis motrix est semper ut distantia ipsius
à puncto cycloidis infimo seu medio, & in altissimis seu extremis
punctis cycloidis ponderi ipsius æquatur, per Cor. Prop. LI.
lib. I.

lia spatia simul impellent. Quare cum oscillationum tempora (^x) sint in subduplicatâ ratione longitudinis pendulorum, (^y) & longitudo penduli æquetur dimidio arcui cycloidis totius; foret tempus vibrationis unius ad tempus oscillationis penduli, cujus longitudo est A , in subduplicatâ ratione longitudinis $\frac{1}{2} PS$ seu PO ad longitudinem A . Sed vis elastica, quâ lineola physica EG , in locis suis extremis P , S existens, urgetur, erat (in demonstratione propositionis XLVII.) ad (^z) ejus vim totam elasticam ut $HL-KN$ ad V , hoc est (cum punctum K jam incidat in P) ut (^a) HK ad V : & (^b) vis illa tota, hoc est pondus incumbens, quo lineola EG comprimitur, est ad pondus lineolæ ut ponderis incumbentis altitudo A ad (^c) lineolæ longitudinem EG ; ideoque ex æquo, vis quâ lineola EG in locis suis P & S urgetur, est ad lineolæ illius pondus ut $HK \times A$ ad $V \times EG$, five ut $PO \times A$ ad VV , (^d) nam HK erat ad EG ut PO ad V . Quare cum tempora, quibus æqualia corpo-



(^x) * Sint in subduplicata ratione longitudinis pendulorum (472. lib. 1.).

(^y) * Et longitudo penduli æquetur dimidio arcui cycloidis totius, per cor. Prop. L. & Cor. 2. Prop. LII. lib. 1.

(^z) * Ad ejus vim totam elasticam in loco EG ubi medium quiescit, ut &c.

(^a) * Ut HK ad V . Cum punctum K incidit in P , evanescit KN & fit $HL-KN=HL=HK$, per cor. 1. lem. VII. lib. 1.

(^b) * Et vis illa tota, hoc est, pondus incumbens, quo &c. Vis elastica tota partis EG est in æquilibrio cum pondere comprimente, ubi medium quiescit.

(^c) * Ad lineolæ longitudinem EG . Cum enim medium homogeneum, cujus altitudo est A , sit (per hyp.) ejusdem densitatis cum medii parte EG , pondera sunt ut volumina, hoc est, ut lineæ A & EG .

(^d) * Nam HK erat ad EG ut PO ad V , in Dem. Prop. XLVII.

ra per æqualia spatia impelluntur, sint ^(e) reciproce in subduplicatâ ratione virium, erit tempus vibrationis unius, urgente vi illâ elasticâ, ad tempus vibrationis, urgente vi ponderis, in subduplicatâ ratione VV ad $PO \times A$, atque ^(f) ideo ad tempus oscillationis penduli cujus longitudo est A in subduplicatâ ratione VV ad $PO \times A$, & subduplicatâ ratione PO ad A conjunctim; id est, in ratione integrâ V ad A . Sed tempore vibrationis unius ex itu & reditu compositæ, pulsus progrediendo conficit latitudinem suam BC . Ergo tempus, quo pulsus percurrit spatium BC , ^(g) est ad tempus oscillationis unius ex itu & reditu compositæ, ut V ad A , id ^(h) est, ut BC ad circumferentiam circuli cujus radius est A . Tempus autem, quo pulsus percurrit spatium BC , est ad tempus quo percurrit longitudinem huic circumferentiæ æqualem, in ^(k) eadem ratione; ideoque tempore talis oscillationis pulsus percurrit longitudinem huic circumferentiæ æqualem. *Q. E. D.*

Corol. I. Velocitas pulsuum ea est, quam acquirunt gravia æqualiter accelerato motu cadendo, & casu suo describendo dimidium altitudinis A . Nam tempore casus hujus, cum velocitate cadendo acquisitâ, pulsus percurrit spatium ⁽¹⁾ quod erit æqua-

^(e) * *Sint reciproce in subduplicatâ ratione virium.* Patet per cor. 3. prop. XXIV. libri hujus.

^(f) * *Atque ideo ad tempus &c.* Patet per compositionem rationum & ex æquo; quia (ex demonstratis) tempus unius vibrationis particulæ EF , urgente vi ponderis ipsius, est ad tempus oscillationis penduli cujus longitudo est A , in subduplicatâ ratione PO ad A .

^(g) * *Est ad tempus oscillationis unius ex itu & reditu compositæ,* penduli cujus longitudo est A .

^(h) * *Id est, ut BC ad circumferentiam circuli cujus radius est A .* Nam (in demonstr. prop. XLVII.) erat V radius circuli circumferentiam habentis æqualem intervallo BC ; unde est V ad A ut BC ad circumferentiam circuli cujus radius est A .

^(k) * *In eadem ratione.* Quoniam

tempus quo pulsus percurrit spatium BC , est ad tempus datum oscillationis integræ penduli cujus longitudo A , datis mediis densitate & vi elasticâ datâ, est ut spatium BC ad datam peripheriam circuli radio A descripti; liquet, quod tempus, quo pulsus percurrit spatium BC , aut eadem celeritate percurreret datam peripheriam circuli radio A descripti, fore eis spatiis proportionalem. Quare tempus quo pulsus percurrit spatium BC , est ad tempus oscillationis unius ex itu & reditu compositæ penduli cujus longitudo est A , ut tempus quo pulsus percurrit idem spatium BC , ad tempus quo percurrit longitudinem æqualem circumferentiæ circuli cujus radius est A ; Ideoque tempore talis oscillationis pulsus percurrit longitudinem huic circumferentiæ æqualem.

⁽¹⁾ * *Quod erit æquale toti altitudini A* (30. lib. 1.)

318.

DE MOTU
CORPO-
RUM.

æquale toti altitudini A; ideoque tempore oscillationis unius ex itu & reditu compositæ percurreret spatium æquale circumferentiæ circuli radio A descripti: est ^(m) enim tempus casus ad tempus oscillationis ut radius circuli ad ejusdem circumferentiam.

Corol. 2. Unde cum altitudo illa A sit ut fluidi vis elastica directè & densitas ejusdem inversè; ⁽ⁿ⁾ velocitas pulsuum erit in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione densitatis inversè & subduplicatâ ratione vis elasticæ directè.

PROPOSITIO L. PROBLEMA XII.

Invenire pulsuum distantias.

Corporis, cujus tremore pulsus excitantur, inveniatur numerus vibrationum dato tempore. Per numerum illum dividatur spatium quod pulsus eodem tempore percurrere possit, & pars inventa ^(o) erit pulsus unius latitudo. *Q. E. I.*

Scho-

^(m) * *Est enim tempus casus*, per dimidiam altitudinem A ad tempus oscillationis unius ex solo itu, vel solo reditu constantis, ut diameter circuli ad ejus circumferentiam (470. lib. 1.), ideoque ad tempus duplum oscillationis unius ex itu & reditu compositæ, ut radius circuli ad ejus circumferentiam. Quare cum velocitates uniformes sint ut spatia eodem tempore descripta, pulsus verò propriâ velocitate æquabili peripheriam circuli radio A descripti tempore oscillationis unius ex itu & reditu compositæ percurrat, & grave cum uniformi velocitate, quam acquirere potest cadendo per dimidiam altitudinem A, eodem tempore idem spatium describat; patet velocitates illas pulsus & gravis esse æquales.

⁽ⁿ⁾ * *Velocitas pulsuum erit &c.* Velocitas pulsuum, ut pote æqualis (per cor. 1.) velocitati quam gravia per dimidiam altitudinem A cadendo acquirunt, est in ratione subduplicatâ altitudinis illius A (28. lib. 1.); Sed altitudo A medii homogenei cujus densitas eadem est cum densitate medii EG & pondus in æ-

quilibrio cum ejusdem medii EG vi elasticâ, manente densitate est ut pondus seu ut vis elastica directè, & manente vi elasticâ seu pondere est ut densitas inversè, quia densitas est semper ut pondus directè & volumen seu altitudo A inversè; & propterea conjunctis his rationibus altitudo A est semper in ratione compositâ ex ratione vis elasticæ directè & ratione densitatis inversè. Quare velocitas pulsuum erit in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione densitatis inversè & subduplicatâ ratione vis elasticæ directè.

^(o) * *Erit pulsus unius latitudo.* Quoniam pulsus omnes uniformi cum velocitate propagantur (ex dem. Prop. XLVIII. & XLIX.) & tot pulsus æquales producuntur in aëre, quot sunt corporis tremuli vibrationes isochronæ ex itu & reditu compositæ (per cor. Prop. XLVII.); Si spatium quod pulsus seu sonus dato tempore percurrere possit, per numerum vibrationum, quas corpus sonorum eodem tempore perficit, dividatur, quotus erit pulsus unius latitudo. Sed dato sono, numerus vibrationum quas corpus sonorum dato tempo-

Scholium.

LIBER
SEUND.
SECT.
VIII.
PROP. L.
PROB.
XII.

Speſtant propoſitiones noviffimæ ad motum lucis & ſonorum. (P) Lux enim cum propagetur ſecundum lineas rectas, in actione ſolâ (per prop. XLI. & XLII.) conſiſtere nequit. Soni verò propterea quod à corporibus tremulis oriantur, nihil aliud ſunt quam aëris pulſus propagati per prop. XLIII. Confirmatur id ex tremoribus quos excitant in corporibus objectis, ſi modo vehementes ſint & graves, quales ſunt ſoni tympanorum. (Q) Nam tremores celeriores & breviores difficilius excitantur. Sed & ſonos quosvis, in chordas corporibus ſonoris uniſonas impactos, excitare tremores notiſſimum eſt. Conſumatur etiam ex velocitate ſonorum. Nam cum pondera ſpecifica aquæ pluvia.

re peragit, invenitur (per formulas 303, 304); Si nimirum chorda muſica ad uniſonum vel ad notam conſonantiam cum ſono dato reducatur. Cum enim tonorum differentia à numero vibrationum quas corpus reſonam dato tempore abſolvit, pendeat (308 & 312), iidem tōni eodem vibrationum iſochronarum numero producuntur. Notum verò eſt ſpatium quod ſonus dato tempore deſcribit (318).

Exempli cauſa, ſi ſonus omnium acutiſſimus, quem poſſimus diſtinguere, vibrationibus integris 6400 tempore minuti unius ſecundi abſolutis producat, & omnium graviſſimus vibrationibus $12 \frac{1}{2}$ excitetur, uti D. Sauveur in *Hiſtoria Acad. Scient. Pariſ.* an. 1700. arbitratus eſt; divide ſpatium 1142. pedum Londinenſium, quod ſonus tempore minuti unius ſecundi conficit, per numeros 6400. & $12 \frac{1}{2}$ ſucceſſive, & quoti, videlicet digiti 2, 14, & pedes 91, 36, erunt latitudines pulſuum, quibus ſoni acutiſſimus & graviſſimus producuntur.

(p) * Lux enim cum propagetur ſecundum lineas rectas, & interpoſitis corporibus opacis interceptiatur, in actione ſolâ, ſeu preſſione, motu per medium quodlibet fluidum propagato, conſiſtere nequit; quia preſſio & motus per medium

omne fluidum propagata divergunt à recto tramite in ſpatia immota & pone obſtacula circumquaque diſſunduntur, per prop. citatas. Cum igitur lumen ſit corpus, ut pote motu progreſſivo præditum, ab obſtaculis reflexum & refractum, motumque in corporibus quæ inflammantur excitans, neceſſe eſſe videtur ut à corporibus luminofiſ tenuiſſima corpufcula incredibili fere velocitate quaquaverſum emittantur. Spatia igitur cœleſtia, quæ aſtrorum omnium Lux immenſa illâ celeritate permeat, materiâ quâdam æthereâ denſiſſimâ, quæ radiorum lucis motum intercepteret, plena eſſe non poſſunt.

(q) 319. * Nam tremores celeriores & breviores difficilius excitantur. Corpora enim majora & minus elatiſta majoribus ſoni gravioris, cum quo conſonare poſſunt, vibrationibus facilius concutiantur & congruenter ad pulſum motum agitantur; nam debet eſſe proportio quædam inter pulſum aëris latitudinem & corporum circumjectorum magnitudinem, denſitatem & vim elatiſcam, ut ſonus iis communicetur; & quo fibræ breviores ſunt, tenuiores & magis tenſæ, eo facilius acuto ſono ſeu brevioribus aëris pulſibus agitantur & contremunt. Quæ omnia patent per notam 317.

319.

vialis & argenti vivi sint ad invicem ut 1 ad $13\frac{2}{3}$ circiter, & ubi mercurius in *Barometro* altitudinem attingit digitorum *Anglicorum* 30, pondus specificum aëris & aquæ pluvialis sint ad invicem ut 1 ad 870 circiter: (r) erunt pondera specifica aëris & argenti vivi ut 1 ad 11890. Proinde cum altitudo argenti vivi sit 30 digitorum, altitudo aëris uniformis, cujus pondus aërem nostrum subiectum comprimere posset, erit 356700 digitorum, seu pedum *Anglicorum* 29725. Estque hæc altitudo illa ipsa quam in constructione superioris problematis nominavimus A. Circuli radio 29725 pedum descripti (f) circumferentia est pedum 186768. Et cum pendulum digitos $39\frac{1}{5}$ longum oscillationem ex itu & reditu compositam tempore minutorum duorum secundorum, uti notum est, (t) absolvat; pendulum pedes 29725 seu digitos 356700 longum (u) oscillationem consimilem tempore minutorum secundorum $190\frac{3}{4}$ absolvere debet. Eo igitur tempore sonus progrediendo (x) conficiet pedes 186768, ideoque tempore minuti unius secundi pedes 979.

Cæterum in hoc computo nulla habetur ratio crassitudinis solidarum particularum aëris, per quam sonus utique (y) propagatur in instanti. Cum pondus aëris sit ad pondus aquæ ut 1 ad

(r) * *Erunt*, ex æquo & per compositionem rationum, pondera specifica sive densitates aëris & argenti vivi ut 1 ad 11890. Sed fluidorum in se homogeneorum, eidem basi incumbentium, & in æquilibrio consistentium altitudines sunt inversæ ut densitates (173. lib. 2.): est igitur 1 ad 11890 ut 30 digit. ad altitudinem aëris uniformis qui cum 30 digitis argenti vivi æquiponderat; & ideo altitudo hæc est digitorum 356700, seu, dividendo per 12, pedum *Anglicorum* 29725.

(f) * *Circumferentia est pedum* 186768. Est enim radius ad circumferentiam ut 113 ad 710, sive ut 29725 ad 186768 quam proximè.

(t) * *Absolvat*. Pendulum cujus longitudo est pedum *Parisiensium* 3 & linearum $8\frac{1}{2}$, oscillationem unam ex itu & reditu compositam tempore minutorum

duorum secundorum absolvit (471. lib. 1.); & pes *Londinensis* est ad pedem *Parisiensem* ut 15 ad 16 quam proximè, & ita sunt pedes 3 cum lineis $8\frac{1}{2}$ ad digitos $39\frac{1}{5}$, vel $39\frac{1}{5}$ quam proximè.

(u) * *Oscillationem consimilem tempore &c.* Oscillationum tempora sunt in subduplicatâ ratione longitudinis pendulorum (472. lib. 1.), & propterea ut $39\frac{1}{5}$ ad 356700, ita 4 ad quadratum numeri minutorum secundorum, qui quæritur, & peracto calculo invenitur esse $190\frac{3}{4}$ quam proximè.

(x) * *Conficiet pedes &c.* Per Prop. XLIX.

(y) * *Propagatur in instanti.* Nam corpus solidum quod condensari non potest, dum movetur, totum simul movetur, & ideo motus ab uno corporis illius extre-

ad 870, & sales sint fere duplo densiores quam aqua; si particulae aëris ponantur esse ejusdem circiter densitatis cum particulis vel aquae vel salium, & raritas aëris oriatur ab intervallis particularum: (2) diameter particulae aëris erit ad intervallum inter centra particularum, ut 1 ad 9 vel 10 circiter, & ad intervallum inter particulas ut 1 ad 8 vel 9. Proinde ad pedes 979, quos sonus tempore minuti unius secundi juxta calculum superiorem conficiet, addere licet pedes $\frac{979}{9}$, seu 109 circiter, ob crassitudinem particularum aëris: & sic sonus tempore minuti unius secundi conficiet pedes 1088 circiter.

His adde quod vapores in aëre latentes, cum sint alterius

mo. ad alterum extremum propagatur in instanti.

(2) * Diameter particulae aëris erit &c. Fingantur cubi duo aequales, quorum alter aëre plenus sit, alter medio continuo ejusdem circiter densitatis cum aqua vel salibus. Hoc medium continuum divisum sit in particulas aequales, tenuissimas & sese mutuo contingentes; aër verò ex hujusmodi particulis, quae aequalibus intervallis distinctae sint, constet. Harum particularum diameter dicatur D , spatium inter illas in aëre interceptum S , & ideo intervallum inter centra particularum aëris $S + D$, numerus particularum aëris in uno cubi latere N , & proinde earum numerus in cubo toto aëreo N^3 , & latus cubi $NS + ND$. Sit M numerus particularum alterius medii continui in uno latere cubi, & propterea M^3 earum numerus in cubo toto, ac MD cubi latus. Quia duo cubi aequales supponuntur, erit $NS + ND = MD$. Si densitas aëris sit ad densitatem alterius medii continui ut 1 ad A ; quia paribus voluminibus, densitates sunt ut quantitates materiae, quae sunt ut numeri particularum magnitudine & densitate aequalium, erit $1 : A = N^3 : M^3$, & hinc $1 : A^{\frac{1}{3}} = N : M$, ideoque $M = NA^{\frac{1}{3}}$.

Quare cum sit $NS + ND = MD = ND A^{\frac{1}{3}}$,

erit $S + D = DA^{\frac{1}{3}}$, & $S = D \times [A^{\frac{1}{3}} - 1]$

ideoque $D : S = 1 : A^{\frac{1}{3}} - 1$ ac $D : S + D =$ 319.

$1 : A^{\frac{1}{3}}$. Jam si ponatur A fere aequalis nu-

mero 870, erit fere $A^{\frac{1}{3}} = 9$; si verò ponatur $A = 1000$, vel $A = 1100$, vel $A = 1200$,

erit fere $A^{\frac{1}{3}} = 10$; unde diameter D solidae particulae aëris erit ad intervallum $S + D$ inter centra particularum, ut 1 ad 9 vel 10 circiter, & ad intervallum S inter particulas ut 1 ad 8 vel 9. Proinde spatium totum quod particulae solidae in lineâ rectâ datâ posita occupant, erit ad spatium reliquum quod intervalla particularum in eadem lineâ tenent, ut 1 ad 8 vel 9 circiter, & ad totam lineam ut 1 ad 9 vel 10. Sed si nulla habeatur ratio crassitudinis solidarum particularum aëris, sonus lineam rectam pedes 979 longam tempore minuti unius secundi describit: quare cum sonus per spatium totum quod solidae particulae aëris occupant, in instanti propagetur, & sit 9 ad 1 ut linea pedes 979 longa ad ipsius pariem quam particula solidae aëris occupant; partem illam,

quae est $\frac{979}{9}$, seu 109 pedum circiter, addere licet spatio 979 pedum.

DE MOTU
CORPORUM.

elateris & alterius toni, (a) vix aut ne vix quidem participant motum aëris veri quo soni propagantur. His autem quiescentibus, motus ille celerius propagabitur per solum aërem verum, idque in subduplicatâ ratione minoris materiæ. Ut si atmosphæra constet ex decem partibus aëris veri & unâ parte vaporum, motus sonorum celerior erit in subduplicatâ ratione 11 ad 10, vel in integrâ circiter ratione 21 ad 20, quam si propagaretur per undecim partes aëris veri: ideoque motus sonorum supra inventus, augendus erit in hâc ratione. Quo pacto sonus, tempore minuti unius secundi, conficiet pedes 1142.

Hæc ita se habere debent tempore verno & autumnali, ubi aër per calorem temperatum rarefcit & ejus vis elastica non nihil intenditur. At hyberno tempore, ubi aër per frigus condensatur, & ejus vis elastica remittitur, motus sonorum tardior esse debet in subduplicatâ ratione densitatis; & vicissim æstivo tempore debet esse velocior.

Constat autem per experimenta quod soni tempore minuti unius secundi eundo conficiunt pedes *Londinenses* plus minus 1142, *Parisienses* vero 1070.

Cognitâ sonorum velocitate innotescent etiam intervalla pulsum. (b) Invenit utique D. Sauveur, factis à se experimentis, quod fistula aperta, cujus longitudo est pedum *Parisiensium* plus minus quinque, sonum edit ejusdem toni cum sono chordæ

(a) * *Vix aut ne vix quidem participant motum aëris veri quo soni propagantur.* Nam vibratorius particularum aëris motus, quo sonus producitur, corporibus ejusdem toni facile, at corporibus alterius elateris & alterius toni ægrè aut nullo modo communicari potest (317). Unde si atmosphæra constet ex decem partibus aëris veri & unâ parte vaporum, sitque proinde totum pondus atmosphære ad pondus vaporum ut 11 ad 1, & ad pondus aëris veri, subducto pondere vaporum, ut 11 ad 10, minuenda est quantitas materiæ movendæ in ratione 11 ad

10. Sed si densitas medii, sive quantitas materiæ sub dato volumine contentæ, cæteris paribus, minuatur, velocitas soni augetur in eadem ratione subduplicatâ (per prop. XLVIII). Quare (in hyp. Newt.) velocitas soni agenda est in ratione subduplicatâ 10 ad 11, vel in integrâ circiter ratione 20 ad 21; & ideo spatium dato tempore minuti unius secundi descriptum, quod erat 1088 pedum, augendum in ratione 20 ad 21. Est autem fere 20 ad 21 ut 1088 ad 1142.

(b) * *Invenit utique D. Sauveur in Historia Acad. Scient. Paris. an. 1700.*

dx quæ tempore minuti unius secundi (^c) centies recurrit. Sunt igitur pulsus plus minus centum in spatio pedum *Parisiensium* 1070, quos sonus tempore minuti unius secundi percurrit; ideoque pulsus unus occupat spatium pedum *Parisiensium* quasi $10 \frac{7}{18}$, id est, duplam circiter longitudinem fistulæ. (d) Unde verosimile est quod latitudines pulsuum, in omnium apertarum fistularum sonis, æquantur duplis longitudinibus fistularum.

Por-

(c) * *Centies recurrit*, hoc est centum oscillationes ex itu & reditu compositas tempore minuti unius secundi absolvit. Idem D. Sauveur in monumentis Acad. Paris. an. 1713. oscillationes 101 vel 102 pro ejusdem fistulæ sono posuit.

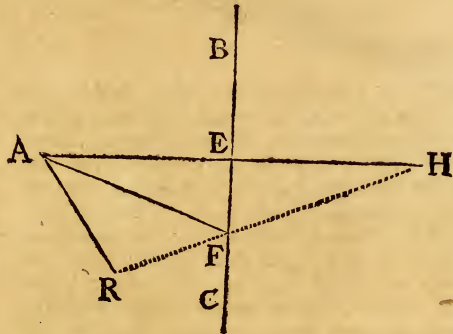
(d) * *Unde verosimile est &c.* Idem confirmatur alio experimento ejusdem D. Sauveur, qui loco mox citato invenit quod fistula aperta, cujus longitudo est pedum *Parisiensium* plus minus 2, sonum edit ejusdem toni cum sono chordæ quæ 243 oscillationes integras tempore minuti unius secundi perficit. Unde si dividatur numerus 1070 per 243, prodit pulsus unius latitudo ped. Paris. $4 \frac{2}{5}$ circiter, id est, dupla circiter longitudo fistulæ. Est autem in organis pneumaticis fistula aperta, quæ patet in superiori & latiori extremo, alteri quo aër fistulam ingreditur, opposito. Si occludatur fistula, octavâ gravius sonat.

Huc usque de sono directo plura diximus, de reflexo pauca adjungenda sunt.

320. Prop. Sonus percipitur tanquam ex eo loco procedens ex quo quasi centro pulsus aëris propagantur. Constat experientia.

321. Cor. 1. Hinc si sonus è centro quovis A directe propagatus in obstaculum planum satis magnum BC incurrat, & ex A ducatur ad BC perpendicularis AE, producatque ad H ut sit EH æqualis AE; sonus reflexus eodem fere modo percipietur ac si ex loco H tanquam centro directe propagaretur (194).

322. Cor. 2. Similiter si sonus à centro quovis propagatus in obstaculum quod-



libet impingat, à quo ita reflectatur ut post reflexionem radii soni in centrum aliud convergant; sonus reflexus tanquam ex hoc secundo centro propagatus audietur.

322

323. Cor. 3. Unde si radii sonori satis densi ad aurem appellentes & soni unius sensationem producentes, ab aure in diversa centra convergant; locus ex quo sonus propagatur, non bene distinguetur.

324. Si sonus producat in A, & deinde ab obstaculo quovis BC (vide fig. sup.) reflectatur tanquam ex centro H propagatus; auditor in loco R sonum directum per AR propagatum percipiet primum; deinde sonum reflexum quasi ex centro H procedentem, postquam motu directo spatium AF, & motu reflexo spatium FR descripsit, audiet. Idem igitur sonus audietur bis, modo tamen distantiarum AR & AFR differentia tanta sit ut sonus directus & sonus reflexus eodem sensibili momento organum auditus non afficiant; nam si sonus reflexus ad aurem perveniret

D d d 2 niret

SECTIO IX.

De motu circulari fluidorum.

HYPOTHESIS.

Resistentiam, quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, cæteris paribus, proportionalem esse velocitati, quâ partes fluidi separantur (e) ab invicem.

fluis, quo tubam longiorem, non nimium auctâ amplitudine, reddat, tubum ellipticum oblongum parabolico ita jungit, ut elliptici focus unus concidat cum foco parabolici, & os loquentis in altero elliptici foco constituatur; quâ ratione fit ut radii soni ab ore in tubo elliptico ad focum parabolici partim directi, partim reflexi dirigantur (per theor. 4. de ellipticis), & deinde in tubo parabolico, ut modo dictum est, progrediantur. Limbus tubæ, quæ parte amplissima est, quæque sonus emittitur, ad formam labiorum recurvandus est, quod minus effectum tubæ turbare possit aeris externi in tubam irruentis motus. Hæc omnia fusè & accuratè exposita vides, in ipsa laudati Auctoris Dissertatione Physico-Mathematica de tubis stentoreis.

* Tubis stentoreis annumerandæ sunt omnes tubæ militares aut venatoris sive rectæ sive incurvæ, exiguus enim sibilus quem edit tubicen constricto aëre inter labium & tubæ oram, in prodigiosum erumpit sonum, & observabile videtur ea instrumenta ita à Parabolâ discrepare ut

axis suæ respectu convexa potius sit tuba quam concava, Incrementum itaque soni non tam pendere videtur ex eo quod sonus secundum axis tubæ directionem parallelus exeat, quam ex eo ipso quod indicat Newtonus, nempe ex motus reciprocatione, ita ut forma tubæ ea esse debeat ut sonus ab uno pariete ad alterum repellatur, extrinsecus sonum derivando, ita tamen ut nonnisi per innumeras reflexiones sive reciprocationes foras emittatur.

(e) * *Ab invicem.* Resistentia quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, cæteris paribus, est semper eadem in spatiis æqualibus, quæcumque fuerit mobilis velocitas; cum in omnibus spatiis æqualibus idem defectus lubricitatis superandus sit. Est igitur hæc resistentia, cæteris paribus, ut spatium quod mobile describit, hoc est, dato tempore, ut velocitas. Quia verò partes contiguæ quæ simul pari velocitate moventur, sese mutuo non atterunt; capienda hic est velocitas partium relativa, quâ partes separantur ab invicem. Sed de hac hypothesi vide Scholium sequens.

3232

PROPOSITIO LI. THEOREMA XXXIX.

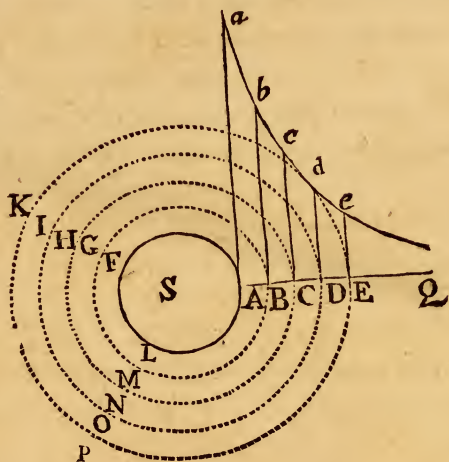
Si cylindrus solidus infinitè longus in fluido uniformi & infinito circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, & ab hujus impulsu solo agatur fluidum in orbem, perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo; dico quod tempora periodica partium fluidi sunt ut ipsarum distantiae ab axe cylindri.

Sit *AFL* cylindrus uniformiter circa axem *S* in orbem actus, & circulis concentricis *BGM*, *CHN*, *DIO*, *EKP*, &c. distinguatur fluidum in orbes cylindricos innumeros concentricos solidos ejusdem crassitudinis. Et quoniam homogeneous est fluidum, impressiones contiguorum orbium in se mutuo factæ erunt (per hypothesin) ut ^(a) eorum translationes ab invicem, & superficies contiguæ in quibus impressiones fiunt. Si impressio in orbem aliquem major est vel minor ex parte concavâ quam ex parte convexâ; prævalebit impressio fortior, & motum orbis vel accelerabit vel retardabit, prout in eandem regionem cum ipsius motu vel in contrariam dirigitur. Proinde ut orbis unusquisque in motu suo uniformiter perseveret, debent impressiones ex parte utrâque sibi invicem æquari & fieri in regionibus

(a) 326. * Uteorum translationes ab invicem & superficies contiguæ &c. Si superficies contiguæ nullâ velocitate relativâ inter se moverentur, aut si essent perfectè lubricæ, nulla foret earum frictio: at si superficies sint asperæ & alia super aliam incedat, nascetur ex partium attritu resistentia, quæ, dato tempore & cæteris paribus, velocitati superficierum relativæ proportionalis est (per hyp.). Unde si superficies contiguæ, homogeneæ & æqualis ubique asperitatis se se viribus æqualibus premant, & præterea superficies quæ super alias sibi contiguas incedunt, æquales sint; resistentiæ ex attritu dato tempore genitæ proportionales erunt translationibus superficierum contiguarum ab

invicem, cum hujusmodi translationes sint spatia velocitatibus relativis dato tempore descripta. Si verò translationes illæ seu velocitates relativæ superficierum contiguarum ponantur æquales; resistentiæ, cæteris paribus, erunt ut superficies contiguæ quæ sese mutuo atterunt. Quare si nec superficies contiguæ, nec earum velocitates relativæ seu translationes ab invicem æquantur; resistentiæ, cæteris paribus, erunt in ratione compositâ ex ratione superficierum contiguarum & ratione translationum ab invicem dato tempore factarum. Impressiones verò contiguarum orbium in se mutuo factæ, sunt ut resistentiæ quibus producuntur.

giones contrarias. (b) Unde cum impressiones sunt ut continuæ superficies & harum translationes ab invicem, erunt translationes inversè ut superficies, hoc est, inversè ut superficierum distantia ab axe. (c) Sunt autem differentia motuum angularium circa axem ut harum translationes applicatae ad distantias, sive ut translationes directè & distantia inversè; hoc est, conjunctis rationibus, ut quadrata distantiarum inversè. Quare si ad infinitam rectam $SABCDEQ$ partes singulas erigantur perpendiculara Aa , Bb , Cc , Dd , Ee , &c. ipsarum SA , SB , SC , SD , SE , &c. quadratis reciproce proportionalia, & per terminos perpendicularium duci intelligatur (d) linea curva hyperbolica; erunt summæ differentiarum,



(b) * Unde cum (per hyp.) orbis unusquisque in motu suo uniformiter perseveret, & proinde impressiones ex utraque parte cujusque orbis in plagas contrarias factæ æquales sint; impressiones illæ, dato tempore, datæ sunt, & ideo ratio composita ex rationibus translationum & superficierum contiguarum, quæ est ut impressio, data est. Translationes igitur dato tempore factæ, sunt inversè ut superficies, hoc est, inverse ut superficierum distantia ab axe: nam cylindrorum ejusdem longitudinis superficies sunt ut distantia ab axe cylindri, & hic omnes superficies cylindricæ, quæ circa axem infinitum revolvuntur, sunt ejusdem longitudinis infinitæ (per hyp.).

(c) * 327. Sunt autem differentia motuum angularium &c. Motus angulares dicuntur ii, quibus singula puncta A, B, C, D, E &c. radiis ad axem cylindri perpendiculariter ductis angulos describunt. Sunt igitur anguli illi quasi spatia unifor-

mæ motu descripta, & ideo motus angulares sunt ut anguli descripti directè & tempora quibus describuntur inversè, & dato tempore sunt ut anguli descripti. Hinc, dato tempore, motuum angularium differentia sunt ut differentia angularum descriptorum, hoc est (154. lib. 1.) ut translationes punctorum seu superficierum ab invicem directè & distantia ab axe inversè: nam translationes illæ sunt arcus circulares quos singula puncta per suam velocitatem relativam describunt, & distantia ab axe sunt illorum arcuum radii. Sed translationes dato tempore factæ, sunt (ex demonstr.) ut distantia ab axe inversè. Quare differentia motuum angularium in, dato tempore, sunt ut quadrata distantiarum inversè.

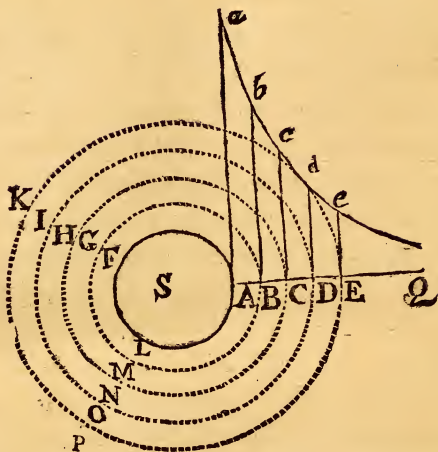
(d) * Linea curva hyperbolica. Quoniam ordinatæ Aa , Bb , &c. sunt inversè ut abscissarum SA , SB , &c. quadrata; crescente abscissa ac sine fine producta, correspondens ordinata decrescit &

DE MOTU
CORPO-
RUM.

tiarum, (e) hoc est, motus toti angularis, ut respondentes summæ linearum Aa , Bb , Cc , Dd , Ee , id est, si ad constituendum medium uniformiter fluidum, orbium numerus augeatur & latitudo minuatur in infinitum, ut areæ hyperbolice his summis analogæ AaQ , BbQ , CcQ , DdQ , EeQ , &c. Et (f) tempora motibus angularibus reciprocè proportionalia erunt etiam his areis reciprocè proportionalia. Est

igitur tempus periodicum particulæ cujuscvis D reciprocè ut area DdQ , hoc est (per notas curvarum quadraturas) (g) directè ut distantia SD . $Q.E.D.$

(h) *Corol. 1.* Hinc motus angulares particularum fluidi sunt reci-



numquam evanescit, & ideo recta SQ est curvæ asymptotus; & simili ratione patet rectam per S ductam normaliter ad SQ esse alteram curvæ asymptotum.

(e) * Hoc est, motus toti angularis. Quoniam solo cylindri AFL impulsu agitur fluidum in orbem (per hyp.), necessè est ut motus angularis partium fluidi, crescente earum distantia ab axe cylindri, continuo decrescat, ac tandem ad distantiam infinitam evanescat. Unde motus totus angularis puncti A seu orbis AFL est omnium maximus, & motus totus angularis puncti cujuscvis C æqualis est summæ omnium differentiarum motuum angularium punctorum D , E & sequentium in infinitum (106. lib. 1.); ideoque motus toti angularis sunt ut respondentes summæ linearum Aa , Bb , Cc , Dd , Ee &c. in infinitum.

(f) * 328. Tempora periodica motibus angularibus reciprocè proportionalia. Motus angulares sunt ut anguli descripti directè & tempora quibus describuntur inverse (326); & propterea si anguli des-

cripti capiantur æquales quatuor rectis, ut totus circulus describatur & tempora fiant temporibus periodicis æqualia, motus angulares erunt ut tempora periodica inverse.

(g) * Directè ut distantia SD . Areæ DdQ momentum est $Dd \times DE$; & ideo, ob ordinatam Dd quadrato abscissæ SD reciprocè proportionalem, momentum illud est ut $\frac{DE}{SD^2}$, & (per cas. 4. Lemm.

2. libri hujus) area DdQ est ut $\frac{1}{SD}$; quæ quantitas negativa prodit, quia area DdQ abscissæ DS non adjacet, sed ad partes contrarias vergit in infinitum. Est igitur tempus periodicum particulæ cujuscvis D reciprocè ut $\frac{1}{SD}$, hoc est, directè ut SD .

(h) * *Cor. 1.* Ex demonstratis motus angulares partium fluidi sunt reciprocè ut tempora periodica, hoc est, reciprocè ut illa-

reciprocè ut ipsarum distantiarum ab axe cylindri, & velocitates absolutæ sunt æquales.

Corol. 2. Si fluidum in vase cylindrico longitudinis infinitæ contineatur, & cylindrum alium interiorem contineat, revolvatur autem cylindrus uterque circa axem communem, sintque revolutionum tempora ut ipsorum semidiametri, & perseveret fluidi pars unaquæque in motu suo: (i) erunt partium singularum tempora periodica ut ipsarum distantiarum ab axe cylindrorum.

Corol. 3. Si cylindro & fluido ad hunc modum motis addatur vel auferatur communis quilibet motus angularis; quoniam hoc novo motu non mutatur attritus mutuus partium fluidi, non mutabuntur motus partium inter se. Nam translationes partium ab invicem pendent ab attritu. Pars quælibet in eo perseverabit motu, qui, attritu utrinque in contrarias partes facto, non magis acceleratur quàm retardatur.

Corol. 4. Unde si toti cylindrorum & fluidi systemati auferatur motus omnis angularis cylindri exterioris, (k) habebitur motus fluidi in cylindro quiescente.

Co-

illarum distantiarum ab axe cylindri. Velocitates verò absolutæ, ut pote uniformes, sunt ut circumferentiæ descriptæ, seu ut distantiarum ab axe cylindri directæ & tempora periodica inversæ, hoc est, ut distantiarum directæ & distantiarum inversæ, ideoque sunt in ratione æqualitatis. Hinc verò (per cor. 5. prop. 4. lib. 1.) vires centrifugæ particularum æqualium fluidi sunt reciprocè ut ipsarum distantiarum ab axe cylindri; & propterea vis quæ tota superficies cylindrica nititur ab axe cylindri recedere, est ut eadem superficies directæ & distantia ejus ab axe inversæ, & ideo data est.

(i) * *Erunt partium singularum tempora periodica ut &c.* Patet, quia cylindrus exterior uniformi velocitate motus locum tenet superficiæ cylindricæ, quæ in demonstratione adhibita est.

(k) * *Habebitur motus fluidi in cylindro quiescente.* Sit EKP cylindrus exterior, cujus tempus periodicum in hypo-

thesi Corollarii 2i. dicatur tE; & quoniam in eadem hypothesi velocitates particularum absolutæ sunt æquales (per cor. 1.), singulæ illæ particule spacia æqualia eodem tempore tE describunt, hoc est, spacia æqualia peripheriæ EKP, quam punctum E tempore tE percurrit. Jam si toti cylindrorum & fluidi systemati auferatur motus omnis angularis. Cylindri exterioris; Ex spatio EKP, quod singulæ particule tempore tE describunt, auferenda erit integra circuli peripheria, quam particula quælibet seorsim describit, ut habeatur spatium quod eadem particula eodem tempore tE percurrit in cylindro quiescente. Erit igitur EKP—DIO spatium quod particula a zvis D tempore tE describit, post quam motus omnis angularis cylindri exterioris ablatu est. Quia verò particule singulæ revolvuntur æquabiliter (per hyp.), erit spatium EK—DIO ad DIO, sive SE—D ad S.D., ut tempus tE ad tempus tE

327.

E e e

110

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Corol. 5. Igitur si fluido & cylindro exteriore quiescentibus, revolvatur cylindrus interior uniformiter; communicabitur motus circularis fluido, & paulatim per totum fluidum propagabitur; nec prius desinet augeri quam fluidi partes singulæ motum corollario quarto definitum ⁽¹⁾ acquirant.

Corol. 6. Et quoniam fluidum conatur motum suum adhuc latius propagare, hujus impetu circumagetur etiam cylindrus exterior nisi violenter detentus; & accelerabitur ejus motus ^(m) quoad usque tempora periodica cylindri utriusque æquentur inter se. Quod si cylindrus exterior violenter detineatur, conabitur is motum fluidi retardare; & nisi cylindrus interior vi aliquâ extrinsecus impressâ motum illum conservet, efficiet ut idem paulatim cesset.

Quæ omnia in aquâ profundâ stagnante experiri licet.

riodicum particulæ D in cylindro quiescente; & ideo si hoc tempus dicatur TD,

erit $TD = \frac{SD \times tE}{DE}$; & simili modo tem-

pus periodicum particulæ A in eadem hypothesi (quod dicatur TA) = $\frac{SA \times tE}{AE}$; unde

habetur $tE = \frac{AE \times TA}{SA}$, & ideo $TD =$

$\frac{SD \times AE \times TA}{SA \times DE}$. Dato igitur tempore

periodico cylindri interioris, dabitur tempus periodicum particulæ cujuscvis fluidi in cylindro quiescente. Quia verò AE,

SA, & TA datæ sunt, erit TD ut $\frac{SD}{DE}$, hoc

est, particularum fluidi tempora periodica sunt ut distantia ipsarum ab axe cylindri interioris directe & distantia earundem à superficie cylindri quiescentis inverse.

(1) * Acquirant. Patet per cor. 3o.

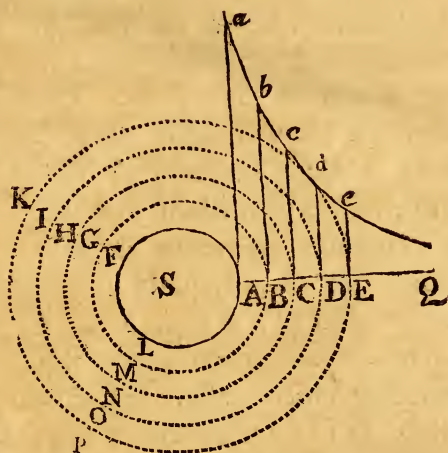
(m) * Quoadusque tempora periodica cylindri utriusque æquantur. Tandiu enim cylindrus interior atterit & urget fluidi partes, motumque ipsis eâ actione communicat qui ad cylindrum exteriorem transit, quamdiu omnium partium contiguarum motus angulares inæquales sunt, seu quamdiu tempora periodica non æquantur inter se.

PROPOSITIO LII. THEOREMA XL.

LIBER
SECUND.
SECT.
IX.
PROP.
LII.
THEOR.
XL.

Si sphaera solida, in fluido uniformi & infinito, circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, & ab hujus impulsu solo agatur fluidum in orbem; perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo: dico quod tempora periodica partium fluidi erunt ut quadrata distantiarum à centro sphaerae.

Cas. I. Sit AFL sphaera uniformiter circa axem S in orbem acta, & circulis concentricis BGM , GHN , DIO , EKP , &c. distinguatur fluidum in orbes innumeros concentricos ejusdem crassitudinis. Finge autem orbes illos esse solidos; & quoniam homogeneum est fluidum, impressiones contiguorum orbium in se mutuo factæ, erunt (per hypothesin) ut eorum translationes ab invicem & superficies contiguæ in quibus impressiones fiunt.

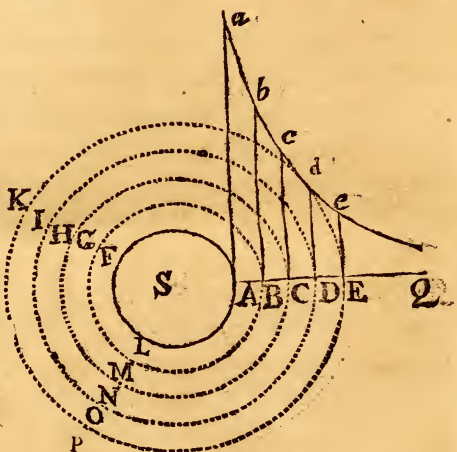


Si impressio in orbem aliquem major est vel minor ex parte concavâ quàm ex parte convexâ; prævalebit impressio fortior, & velocitatem orbis vel accelerabit vel retardabit, prout in eandem regionem cum ipsius motu vel in contrariam dirigitur. Proinde ut orbis unusquisque in motu suo perseveret uniformiter, debebunt impressiones ex parte utrâque sibi invicem æquari, & fieri in regiones contrarias. Unde cum impressiones sint ut contiguæ superficies & harum translationes ab invicem; erunt translationes inversè ut superficies, hoc (n) est, inversè ut quadrata distantiarum superficialium à centro. Sunt autem disse-

(n) * Hoc est, inversè ut quadrata distantiarum superficialium à centro. Nam superficies sphaericæ, ut pote similes, sunt

ut quadrata radiorum seu distantiarum à centro.

rentiæ motuum angularium circa axem ut hæ translationes applicatæ ad distantias, sive ut translationes directæ & distantie inversæ; hoc est, conjunctis rationibus ut cubi distantiarum inverse. Quare si ad rectæ infinitæ $SABCDEQ$ partes singulas erigantur perpendiculara Aa , Bb , Cc , Dd , Ee , &c. ipsarum SA , SB , SC , SD , SE , &c. cubis reciprocè proportionalia, erunt summæ differentiarum, hoc est, motus toti angulares, ut respondentes summæ linearum Aa , Bb , Cc , Dd , Ee : id est (si ad constituendum medium uniformiter fluidum, numerus orbium augeatur & latitudo minuatur in infinitum) ut areæ hyperbolicæ his summis analogæ AaQ , BbQ , CcQ , DdQ , EeQ , &c. Et tempora periodica motibus angularibus reciprocè proportionalia erunt etiam his areis reciprocè proportionalia. Est igitur tempus periodicum orbis cujusvis DIO reciprocè ut area DdQ , hoc est, per notas curvarum quadraturas, (°) directè ut quadratum distantie SD . (P) Id quod volui primò demonstrare.



Cas.

(°) * Directè ut quadratam distantie SD .
Areæ DdQ momentum est $Dd \times DE$; ideoque, ob ordinatam Dd cubo abscissæ SD reciprocè proportionalem, momentum illud est ut $\frac{DE}{SD^3}$, & propterea (per cas. 4. Lem. 2. libri hujus) area fluens DdQ est ut $\frac{1}{SD^2}$, quæ negativa prodit, quia non adjacet abscissæ DS , sed in plagam contrariam DQ vergit. Est igitur tempus periodicum orbis ejusvis DIO

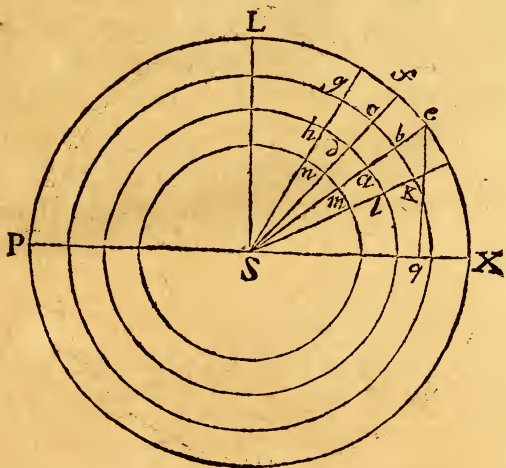
reciprocè ut $\frac{1}{SD^2}$, hoc est, directè ut quadratum distantie SD .

(P) * Id quod volui primò demonstrare. Casus primi demonstratio valet, si medium sphaeræ circumfusum ex innumeris orbibus solidis, tenuissimis ac concentricis constare fingatur. In casibus secundo & tertio singuli illi orbis sphaerici in innumeros annulos, & annuli singuli in tenuissimas particulas, ad constituendum medium fluidum, dividuntur.

(9) *Cas. 2.* A centro sphaeræ ducantur infinitæ rectæ quam plurimæ, quæ cum axe datos contineant angulos, æqualibus differentiis se mutuo superantes; & his rectis circa axem revolutis concipe orbes in annulos innumeros secari; & annulus unusquisque habebit annulos quatuor sibi contiguos, unum interiorem, alterum exteriorem & duos laterales. Attritu interioris & exterioris non potest annulus unusquisque, nisi in motu juxta legem casus primi factò, æqualiter & in partes contrarias urgeri. Patet hoc ex demonstratione casus primi. Et propterea annulorum series quælibet à globo in infinitum recta pergens, movebitur pro lege casus primi, nisi quatenus impeditur ab attritu annulorum ad latera. At in motu hâc lege factò attritus annulorum ad latera nullus est; neque ideo motum, quo minus hâc lege fiat, impedit. Si annuli qui à cen-

LIBER
SECUND.
SECT. IX.
PROP.
LII.
THEOR.
XL.

(9) * *Casus 2.* A centro sphaeræ S ducantur rectæ quam plurimæ, longitudine infinitæ S k, S b, S c, S g &c., quæ æquales angulos k S b, b S c, c S g &c. complectantur; & his rectis circa axem P X revolutis & superficies conicas describentibus, concipe orbes in annulos innumeros secari. Nam cum superficies P f e X circa axem P X revolvitur, singuli arcus k b, b c, c g, e f, a l, &c. portiones superficierum sphaericarum annulares describunt, & particula quælibet ut b c d a, describit annulum solidum. Annulus unusquisque, ut ille qui revolutione superficierum a b c d describitur, habebit annulos quatuor sibi contiguos, unum interiorem ex revolutione figuræ m a d n, alterum exteriorem ex revolutione figuræ b e f c, & duos laterales ex revolutione figurarum k b a l & c g h d. Attritu interioris & exterioris non potest annulus unusquisque nisi in motu juxta legem Casus primi factò, æqualiter & in partes contrarias urgeri. Alioquin partes fluidi non perseverarent in motu suo uniformiter, sed intermedius iste annulus (contra hyp.) in motu suo acceleraretur vel retardaretur, ut de orbibus integris ostensum est in Casu primo. Et propterea annulorum series quælibet à globo in infinitum recta per-



gens & inter duas proximas superficies conicas comprehensa, qualis est series annulorum quos figuræ m a d n, a b c d, b e f c &c. circa axem P X rotatæ describunt, movebitur pro lege Casus primi, nisi &c.

327

DE MOTU
CORPO-
RUM.

(^r) centro æqualiter distant, vel citius revolverentur vel tardius (^f) juxta polos quam juxta eclipticam; tardiores accelerarentur, & velociores retardarentur ab attritu mutuo, & sic vergerent semper tempora periodica ad æqualitatem, pro lege casus primi. Non impedit igitur hic attritus quo minus motus fiat secundum legem casus primi, & propterea lex illa obtinebit: hoc est, annulorum singulorum tempora periodica erunt ut quadrata distantiarum ipsorum à centro globi. Quod volui secundo demonstrare.

Cas. 3. Dividatur jam annulus unusquisque sectionibus transversis in particulas innumeras constituentes substantiam absolute & uniformiter fluidam; & quoniam hæ sectiones non spectant ad legem motus circularis, sed ad constitutionem fluidi solummodo conducunt, perseverabit motus circularis ut prius. His sectionibus annuli omnes quam minimi asperitatem & vim attritus mutui aut non mutabunt, (^r) aut mutabunt æqualiter. Et manente causarum proportionem manebit effectuum proportio, hoc est, proportio motuum & periodicorum temporum.

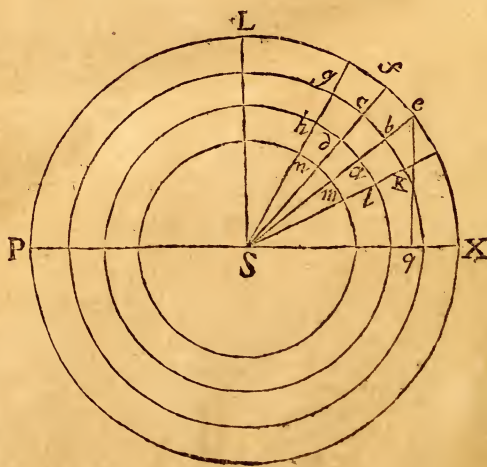
Q. E. D. Cæterum cum motus circularis, & inde orta vis

cen-

(^r) * Qui à centro æqualiter distant, seu qui sunt ex eodem orbe resecti, quales sunt annuli ex figurarum l k b a, a b c d, d c g h & revolutione descripti.

(^l) * Juxta polos X & P, quam juxta æquatorem, quem recta SE ad axem P X perpendicularis rotata describit.

(^t) * Aut mutabunt æqualiter. Quoniam enim hæ sectiones non nisi ad fluiditatem singulis annulis conciliandam factæ sunt, & fluidum homogeneum supponitur; si inde mutetur annulorum asperitas & vis attritus mutui, mutabitur æqualiter seu in data ratione. Et idcirco manente resistentiarum & impressionum, quæ ex mutuo partium attritu oriuntur, proportione, manebit effectuum inde productorum proportio, hoc est, proportio motuum & periodicorum temporum; & propterea partium singularum tempora periodica erunt, ut in superioribus casibus, proportionalia quadratis distantiarum ipsarum à centro globi.



centrifuga, major (u) sit ad eclipticam quam ad polos; debet causa aliqua adesse quâ particulæ singulæ in circulis suis retineantur; ne materia, quæ ad eclipticam est, recedat semper à centro & per exteriora vorticis migret ad polos, indeque per axem ad eclipticam circulatione perpetuâ revertatur.

(x) *Corol. 1.* Hinc motus angulares partium fluidi circa axem globi, sunt reciproce ut quadrata distantiarum à centro globi, & velocitates absolutæ reciproce ut eadem quadrata applicata ad distantias ab axe.

Corol. 2. Si globus in fluido quiescente similari & infinito circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, communicabitur motus fluido in morem vorticis; & motus iste paulatim propagabitur in infinitum; neque prius cessabit in singulis fluidi partibus accelerari, quam tempora periodica singularum partium sint ut quadrata distantiarum à centro globi.

Corol. 3. Quoniam vorticis partes interiores ob (y) majorem suam velocitatem atterunt & urgent exteriores, motumque ipsis eâ actione perpetuo communicant, & exteriores illi eandem motus quantitatem in alios adhuc exteriores simul transferunt, eâque actione (z) servant quantitatem motus sui planè

(u) * *Major sit ad eclipticam quam ad polos.* Quoniam particularum E & e in eodem orbe constitutarum tempora periodica æquantur, ipsarum vires centrifugæ sunt inter se ut radii circulorum quos describunt (per cor. 3. prop. 4. lib. 1.), hoc est, ut perpendiculares ad axem ES & e q. Vis igitur centrifuga eo major est, quo magis particula accedit ad æquatorem seu eclipticam SE, & in æquatore maxima est, in polo nulla.

(x) 328. * *Cor. 1.* Motus angulares sunt reciproce ut tempora periodica (327), ideoque (ex demonstratis) reciproce ut quadrata distantiarum à centro globi. Velocitates absolutæ particularum sunt ut peripheriæ circulorum quas describunt, seu ut ipsarum distantia ab axe directè, & tempora periodica inversè; & propterea sunt ut distantia ab axe directè & quadrata distantiarum à centro globi inversè,

ac proinde sunt reciproce ut eadem quadrata applicata ad distantias ab axe. Unde velocitates absolutæ particularum in æquatore sunt reciproce ut ipsarum distantia à centro globi, & earum vires centrifugæ reciproce ut cubi distantiarum à centro globi (per cor. 1. prop. IV. lib. 1.).

(y) * *Ob majorem suam velocitatem &c.* Velocitates angulares orbium à centro globi minus distantium majores sunt (per cor. 1.) quam velocitates angulares orbium exteriorum & à centro vorticis remotiorum; sed orbis interiores excessu velocitatis angularis, quo relative ad orbis exteriores moventur, hos atterunt & urgent, motumque ipsis &c.

(z) * *Servant quantitatem motus sui planè invariata.* Quia (per hyp.) ea est vorticis conditio, ut unaquæque fluidi pars perseveret in suo motu uniformi, & in eadem à centro distantia eodem

DE MOTU
CORPO-
RUM.

nè invariata; patet quod motus perpetuo transfertur à centro ad circumferentiam vorticis, & per infinitatem circumferentiæ absorbetur. Materia inter sphaericas duas qualvis superficies vortici concentricas nunquam accelerabitur, eo quod motum omnem à materia interiore acceptum transfert semper in exteriorem.

Corol. 4. Profunde ad conservationem vorticis constanter in eodem movendi statu, requiritur principium aliquod activum, à quo globus eandem semper quantitatem motus accipiat, quam imprimit in materiam vorticis. Sine tali principio necesse est ut globus & vorticis partes interiores, propagantes semper motum suum in exteriores, neque novum aliquem motum recipientes, tardeſcant paulatim & in orbem agi desinant.

Corol. 5. Si globus alter huic vortici ad certam ab ipſius centro distantiam innataret, & interea circa axem inclinatione datum vi aliquâ constanter revolveretur; hujus motu raperetur fluidum in vorticem: & primo revolveretur hic vortex novus & exiguus unâ cum globo circa centrum alterius, & interea latius ſerperet ipſius motus, & paulatim propagaretur in infinitum, ad modum vorticis primi. Et eâdem ratione, quâ hujus globus raperetur motu vorticis alterius, raperetur etiam globus alterius motu hujus, ſic ut globi duo circa intermedium aliquod punctum revolverentur, ſequè mutuo ob motum illum circulaſem fugerent, niſi per vim aliquam cohibiti. Poſtea ſi vires conſtanter impreſſæ, quibus globi in motibus ſuis perſeſerant, ceſſarent, & omnia legibus mechanicis permitterentur, languerſceret paulatim motus globorum (ob rationem in corol. 3. & 4. assignatam) & vortices tandem conqueſcerent.

Corol. 6. Si globi plures datis in locis circum axes poſitione

ne

dem ſemper tenore moveatur; & tamen, propter orbium interiorum majorem velocitatem angularem attritumque continuum, orbis exteriores perpetuo urgentur & ad motum accelerandum incitantur; necesse est ut motus perpetuo transferatur à centro ad circumferentiam vor-

ticis & per infinitatem extimæ circumferentiæ absorbeat. Quâ ratione ſit ut orbium ſingulorum, qui eandem motus quantitatem in alios exteriores ſimul & ſemper transferunt, idem ſit perpetuo motus.

ne datos certis cum velocitatibus constanter revolverentur, fierent vortices totidem in infinitum pergentes. Nam globi singuli eadem ratione quâ unus aliquis motum suum propagat in infinitum, propagabunt etiam motus suos in infinitum, adeo ut fluidi infiniti pars unaquæque eo agitetur motu qui ex omnium globorum actionibus resultat. Unde vortices non deficiunt certis limitibus, sed in se mutuo paulatim excurrent; globique per actiones vorticum in se mutuo, perpetuo movebuntur de locis suis, uti in corollario superiore expositum est; neque certam quamvis inter se positionem servabunt, nisi per vim aliquam retenti. Cessantibus autem viribus illis quæ in globos constanter impressæ conservant hosce motus, materia ob rationem in corollario tertio & quarto assignatam, paulatim requiescet & in vortices agi desinet.

Corol. 7. Si fluidum simile claudatur in vase sphærico, ac globi in centro consistentis uniformi rotatione agatur in vorticem, globus autem & vas in eandem partem circa axem eundem revolvantur, sintque eorum tempora periodica ut quadrata semidiametrorum: partes fluidi non prius perseverabunt in motibus suis sine acceleratione & retardatione, quam sint eorum tempora periodica ut quadrata distantiarum à centro vorticis. Alia ^(a) nulla vorticis constitutio potest esse permanens.

Corol. 8. Si vas, fluidum inclusum, & globus servant hunc motum, & motu præterea communi angulari circa axem quemvis datum revolvantur; quoniam hoc motu novo non mutatur attritus partium fluidi in se invicem, non mutabuntur motus partium inter se. Nam translationes partium inter se pendent ab attritu. Pars quælibet in eo perseverabit motu, quo fit ut attritu ex uno latere non magis tardetur quam acceleretur attritu ex altero.

Corol. 9. ^(b) Unde si vas quiescat ac detur motus globi, dabitur motus fluidi. Nam concipe planum transire per axem globi & motu contrario revolvi; & pone summam temporis re-

^(a) * Alia nulla vorticis constitutio potest esse permanens. Nam (ex demonstr.) ea debet esse vorticis constitutio, ut pars quælibet fluidi possit in suo motu uniformiter perseverare, & ut attritu ex uno

latere non magis tardetur quam acceleretur attritu ex altero latere.

^(b) * *Cor. 9.* Fluidum simile in vase sphærico EKP clausum ita agatur in vorticem, ut tandem partes fluidi in mo-

E f f

gibus

DE MOTU
CORPO-
RUM.

volutionis hujus & revolutionis globi esse ad tempus revolutionis globi, ut quadratum semidiametri vasis ad quadratum semidiametri globi: & tempora periodica partium fluidi respectu plani hujus erunt ut quadrata distantiarum suarum à centro globi.

tibus suis sine acceleratione & retardatione perseverent, quemadmodum in corollario 7. expositum est. In hac hypothese velocitates particularum in æquatore existentium sunt ut distantiarum à centro S inversè (328), & ideo ut SD ad SE, five, ut peripheria DIO ad peripheriam EKP ita est peripheria EKP (quam particula E tempore sup. periodico tE describit) ad spatium quod alia quavis particula D eodem tempore conficit, quod

proinde spatium erit $\frac{EKP^2}{DIO}$. Quiescat

jam vas sphaericum, hoc est, toti systemati vorticis auferatur vasis motus angularis, & particula D tempore tE describet

spatium $\frac{EKP^2}{DIO}$. Sed hoc spa-

tium est ad circumferentiam DIO, aut quod idem est, $SE^2 - SD^2$ est ad SD^2 , ut tempus tE ad tempus periodicum (TD) particulae D in vase quiescente, quod

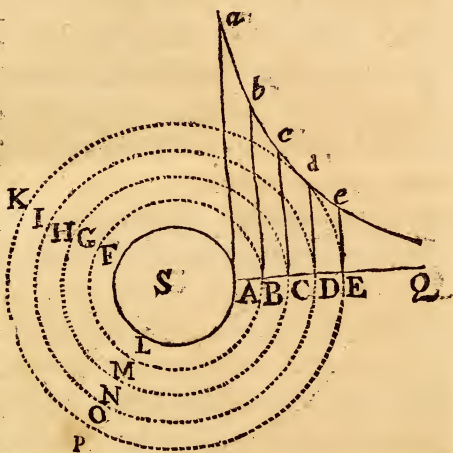
proinde tempus erit $\frac{SD^2 \times tE}{SE^2 - SD^2}$. Et si-

militer modo tempus periodicum particulae A, quod dicatur TA, erit in vase quiescente $\frac{SA \times tE}{SE^2 - SA^2}$. Si itaque detur motus

globi, seu tempus periodicum TA, dabitur tempus tE = $\frac{TA \times [SE^2 - SA^2]}{SA^2}$, &

inde dabitur tempus periodicum TD = $\frac{SD^2 \times tE}{SD^2 \times TA \times [SE^2 - SA^2]}$. Si

$\frac{SE^2 - SD^2}{SE^2 - SA^2} = \frac{SA^2 \times [SE^2 - SD^2]}{SD^2 \times TA \times [SE^2 - SA^2]}$. Si igitur vas quiescat ac detur motus globi, dabitur motus fluidi ad quamlibet datam à centro distantiam. Concepe nunc planum transire per axem globi & motu contrario revolvi; & pone summam temporis revolutionis hujus & revolutionis globi esse ad tempus revolutionis globi, ut quadratum semidiametri vasis ad quadratum semidiametri globi; five pone SA^2 ad SE^2 ut TA ad quartum, quod erit $\frac{SE^2 \times TA}{SA^2} = \frac{SE^2 \times tE}{SE^2 - SA^2}$; & tempus pe-



riodicum plani erit $\frac{SE^2 \times tE}{SE^2 - SA^2} = \frac{SA^2 \times tE}{SE^2 - SA^2}$

= tE, quia $TA = \frac{SA^2 \times tE}{SE^2 - SA^2}$. Quare

planum, quo hic utitur Newtonus, ita movetur ut revolutionem suam absolvat eodem tempore tE, quo vas suam revolutionem perficit in hyp. cor. 7. Sit

tempus periodicum particulae D respectu plani in vase quiescente; & quia planum & vortex in regiones contrarias moven-

tur, erit TD ad X ut circumferentia DIO, quam particula D tempore periodico TD describit, ad ejusdem circumferentiae partem quam eadem particula tempore X

percurrit; & ideo pars illa erit $\frac{X \times DIO}{TD}$

= $\frac{X \times DIO \times [SE^2 - SD^2]}{SD^2 \times tE}$, & pars resi-

dua circumferentiae DIO, quam planum eodem tempore X conficit, erit $DIO - \frac{DIO \times X}{TD}$

= $\frac{SD^2 \times DIO \times tE - X \times DIO \times [SE^2 - SD^2]}{SD^2 \times tE}$

Quia verò planum tempore tE uniformi motu revolutionem suam DIO absolvit,

Corol. 10. Proinde si vas vel circa axem eundem cum globo, vel circa diversum aliquem datâ cum velocitate quâcunque moveatur, dabitur motus fluidi. Nam si systemati toti auferatur vasis motus angularis, manebunt motus omnes iidem inter se qui prius, per corol VIII. Et (c) motus isti per corol. IX. dabuntur.

Corol. 11. Si vas & fluidum quiescant & globus uniformi cum motu revolvatur, propagabitur motus paulatim per fluidum totum in vas, & circumagetur vas nisi violenter detentum, neque prius desinent fluidum & vas accelerari, quam sint eorum tempora periodica æqualia temporibus periodicis globi. Quod

est t E ad X ut DIO ad spatium modo inventum, seu ut $SD^2 \times tE$ ad $SD^2 \times tE - X \times [SE^2 - SD^2]$; unde habetur $SD^2 \times X \times tE = SD^2 \times tE^2 - X \times tE \times [SE^2 - SD^2]$, & ideo $SE^2 \times X = SD^2 \times tE$, ac proinde tempus $X = \frac{SD^2 \times tE}{SE^2}$.

Cum ergo tE & SE sint quantitates datæ, tempus periodicum X particulæ fluidi D respectu plani prædicti est ut SD^2 , sive ut quadratum distantia à centro globi. Et quia omnium particularum in eodem orbe constitutarum tempora periodica æquantur inter se; earum omnium tempora periodica respectu plani sunt ut quadrata distantiarum suarum à centro globi. Q. E. D.

(c) * Et motus isti per cor. 9. dabuntur, proindeque si cum iis motibus datis componatur vasis motus angularis datus, dabitur motus fluidi in vase data cum velocitate moto.

PROBLEMA.

329. Sphæra solida in fluido infinito & in eadem à centro distantia similari, sed in diversis distantis in datâ quâvis distantiarum ratione inæqualiter denso circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur & à sphæra impulsu solo agatur fluidum in orbem, perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo, sitque resistentia quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, cæte-

ris paribus, in ratione compositâ ex ratione quâlibet densitatis & ratione etiam quâcunque velocitatis relativæ, oportet invenire tempora periodica partium fluidi.

Distinguat fluidum in orbes innumeros concentricos ejusdem crassitudinis ut in demonstratione prop. 52. factum est; dicanturque AD = x, fluidi densitas in loco D = z, translatio orbium ab invicem tempore dato = v, densitas z sit proportionalis dignitati x^2 , & resistentia, cæteris paribus, sit ut $z^m v p$, seu ut $x^{2+m} v p$. Quia superficies sphærica DIO, est ut x^2 , erit impressio orbis DIO, in orbem contiguum, ut $x^{2+m} v p$; sed ut orbis unusquisque in motu suo uniformiter perseveret, debent impressiones ex parte utrâque sibi invicem æquari & fieri in regiones contrarias, ac proinde quantitas $x^{2+m} v p$, debet esse constans. Quare erit $v p$ ut $\frac{1}{x^{2+m}}$, &

v ut $\frac{1}{x^{2+m}}$. Sunt autem differentia motuum angularium circa axem ut transla-

tiones orbium applicatæ ad distantias, hoc est, ut $\frac{v}{x}$, sive ut $\frac{1}{x^{2+m}} + 1$. Sit

jam DE = dx, & ordinata Dd, ad curvam abde, sit ut $\frac{1}{x^{2+m}} + 1$ erit sum-

E f f a

ma

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Quod si vas vi aliquâ detineatur vel revolvatur motu quovis constanti & uniformi, deveniet medium paulatim ad statum motus in corollariis VII. IX. & X. definiti, nec in alio unquam statu quocunque perseverabit. Deinde vero si, viribus illis cessantibus quibus vas & globus certis motibus revolvebantur, permittatur systema totum legibus mechanicis; vas & globus in se invicem agent mediante fluido; neque motus suos in se mutuo per fluidum propagare prius cessabunt, quam eorum tempora periodica æquantur inter se; & systema totum ad instar corporis unius solidi simul revolvatur.

Scho-

ma differentiarum, hoc est, motus totus angularis ut area $D d Q$, quæ est ut

$$S. \frac{dx}{\frac{2+mn}{x} + \frac{p}{x}} = - \frac{p}{2+mn} \times \frac{1}{\frac{2+mn}{x} + \frac{p}{x}}$$

& tempora periodica motibus angularibus reciproce proportionalia, sunt ut $\frac{2+mn}{x} + \frac{p}{x}$,

neglectâ quantitate constante $\frac{p}{2+mn}$.

Q. E. I.

330. Cor. 1. Si resistentia, cæteris paribus, sit ut velocitas, & tempora periodica sint in ratione sesquuplicatâ distantiarum à centro, erit $p=1$, & $\frac{2+mn}{p} = \frac{1}{2}$, ideoque $n = -\frac{1}{2m}$. Sed cum

resistentia proportionalis supponatur densitatis dignitati cujus index est m , & crescente densitate crescat, necesse est ut m sit numerus positivus, ac proinde n numerus negativus. Quare densitas, ut pote proportionalis dignitati x^n , crescente distantia in hypothesi corollarii hujus decrescet. Hoc autem repugnat. Nam materia vorticis eo densior esse debet quod longius distat à centro. Conatur enim materia per motum suum circularem recedere ab axe vorticis & propterea premit materiam omnem ulteriorem, eamque condensat, si condensari possit. Præterea velocitas absoluta partium fluidi in æquatore vorticis est ut earum distantia à centro globi directè & tempus

periodicum inversè, hoc est, in hypothe-

si cor. hujus ut $\frac{x}{x^{\frac{3}{2}}} = \frac{1}{x^{\frac{1}{2}}}$, ideoque vis

centrifuga partium (per cor. 1. prop. 4.

lib. 1.) cæteris paribus est ut $\frac{1}{xx}$, &

proinde decrescit in ratione duplicatâ distantia auctâ. Ut igitur vortex ad statum permanentem reducatur, oportet ut partes densiores à centro recedant & rariores ad illud accedant, quo vis centrifuga partium centro propiorum, quæ ob majorem velocitatem & minorem distantiam nimia est per minorem densitatem minuat.

331. Cor. 2. Si tempora periodica sint in ratione sesquuplicatâ distantiarum à centro, hoc est, si $\frac{2+mn}{p} = \frac{1}{2}$, erit $p =$

$\frac{4+2mn}{3}$, & ideo resistentia, cæteris pa-

ribus, ut velocitatis dignitas cujus expo-

nens est $\frac{4+2mn}{3}$. Sed (ex dem. cor.

1.) m & n sunt numeri positivi. Quare tempora periodica non possunt esse in ra-

tione sesquuplicatâ distantiarum à centro, quin index $\frac{4+2mn}{3}$ sit unitate major,

& quin proinde resistentia, cæteris pari-

bus, in majori ratione crescat quam in ratione velocitatis auctâ.

332. Cor. 3. Si spatium quo vortex continetur sit ubique plenum & propterea medii densitas uniformis supponatur, lit-

tera

Scholium.

LIBER
SEUND.
SECT. IX.
PROP.
LII.
THEOR.
XL.

In his omnibus suppono fluidum ex materiâ quoad densitatem & fluiditatem uniformi constare. Tale est in quo globus idem eodem cum motu, in eodem temporis intervallo, motus similes & æquales, ad æquales semper à se distantias, ubivis in fluido constitutus, propagare possit. Conatur quidem materia per motum suum circularem recedere ab axe vorticis, & propterea premit materiam omnem ulteriorem. Ex hac pressione fit attritus partium fortior & separatio ab invicem difficilior; & per consequens diminuitur materiæ fluiditas. Rursus si partes fluidi sunt alicubi crassiores seu majores, fluiditas ibi minor erit, ob pauciores superficies in quibus partes separentur ab invicem. In hujusmodi casibus deficientem fluiditatem vel lubricitate partium vel lentore aliâve aliquâ conditione restitui suppono. Hoc nisi fiat, materia ubi minus fluida est magis coharebit & segnior erit, ideoque motum tardius recipiet & longius (d) propagabit quam pro ratione superius assignatâ.

Si

tera z quæ densitatem exponebat, significet jam fluiditatis defectum, sique resistentia, cæteris paribus, ut dignitas z^m . His positis ostendetur ut in cor. 1. & 2. factum est, quod si tempora periodica statuuntur in ratione sesquuplicatâ distantiarum à centro, materia vorticis eò fluidior erit quò longius distat à centro, vel resistentia augebitur in majori ratione quam ea est in quâ velocitas relativa augetur.

333. Cor. 4. Si resistentia, cæteris paribus, augeatur in ratione minore quam in ratione velocitatis, hoc est, si index

p , sit unitate minor, erit $\frac{2+m}{p}$ bina-

rio major, & proinde tempora periodica partium vorticis erunt in majori ratione quam duplicatâ ratione distantiarum à centro. Nam vel est $mn = 0$, quod contingit dum eadem est ubique fluidi densitas ac fluiditas, vel mn , est numerus positivus, quia defectus fluiditatis vel densi-

tas, auctis distantis à centro augetur (per cor. 1.).

(d) * Et longius propagabit quam pro ratione superius assignatâ. In superioribus demonstrationibus Newtonus supposuit fluidum homogeneum esse & pressionem ubique æqualem; si verò in diversis à vorticis centro distantis aliqua sit partium fluidi aut pressionis inæqualitas, minorem vel majorem fluiditatem inde ortam, vel lubricitate partium vel lentore aliâve aliquâ conditione ad æqualitatem restitui supponit, ut vortex in eodem statu juxta leges præscriptas, permaneat. Hoc nisi fiat, materia ubi minus fluida est, magis coharebit & segnior erit, ideoque motum à globo centrali communicatum difficilius ac tardius, cæteris paribus, recipiet; sed illum longius propagabit. Nam si vorticis partes ita inter se & cum globo cohererent, ut nullâ vi possent separari, non posset globus centralis circumvolvi, quin materia tota vorticis, tardi-

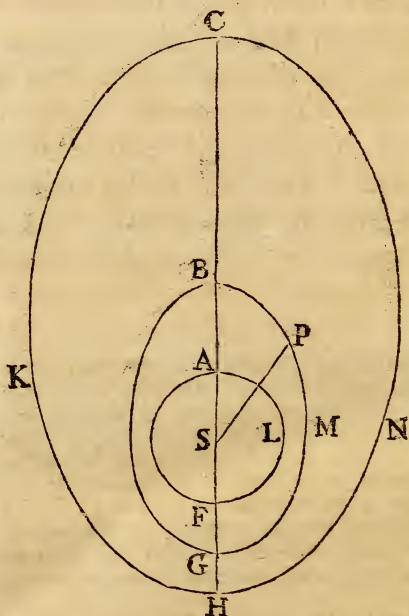
F f f 3 quam

DE MOTU
CORPO-
RUM.

Si figura (e) vasis non sit sphaerica, movebuntur particulae in lineis non circularibus sed conformibus eidem vasis figurae, & tempora periodica erunt ut quadrata mediocrium distantiarum à centro quam proximè. In partibus inter centrum & circumferentiam, ubi latiora sunt spatia, tardiores erunt motus, ubi angustiora velociores, (f) neque tamen particulae velociores petent circumferentiam. Arcus enim describent minus curvos, & conatus recedendi à centro non minus diminuetur per decrementum hujus curvaturae, quam augebitur per incrementum velo-

quam vectis rigidus, simul circumvolve-
retur. Unde quod magis partes illae co-
haerent, eò longius motum à globo cen-
trali acceptum propagant. Et ideo etiam-
si materia vorticis homogenea non sit, &
pressio inaequalis supponatur, vim suam
obtinent difficultates, quas contra vorti-
cum in naturâ possibilitatem Newtonus
proposuit in cor. 2. 4. 5. & 6. prop. 52.

(e) * Si figura vasis non sit sphaerica.
Sit CNHK, figura vasis in quo fluidum
solo sphaerae ALF impulsu agatur in or-
bem, & particulae fluidi quae vasis super-
ficiem CNHK, contingunt, movebuntur
in lineis non circularibus, sed conformi-
bus eidem vasis figurae, particulae vero quae
sphaerae ALF proximae sunt, circulos
describent. Unde quod magis particulae
fluidi à sphaera centrali distant, eò magis
orbitalium quas describunt, figura à cir-
culari differt & ad vasis figuram accedit.
Quia vero particularum circulos descri-
bentium tempora periodica erant (prop.
52.) ut quadrata distantiarum à centro S;
erunt in hoc vase ut quadrata medioerum
distantiarum quam proximè. Sic particu-
lae P orbitam BPG describentis tem-
pus periodicum erit quam proximè ut
quadratum distantiae PS, quae est media
arithmetica inter distantiam maximam BS,
& minimam SG, sive erit ut tempus pe-
riodicum particulae P, circulum descri-
bentis, cujus radius PS. Nam tempus
periodicum, ceteris paribus, crescit ut
velocitas absoluta decrescit; sed cum
vortex supponatur esse in statu permanen-
ti, & eadem proinde materiae quantitas
per latiora spatia ut CA, & per angu-



stiora ut FH, simul transeat; oportet ut
materiae velocitas in spatiis latioribus mi-
nuatur, & in angustioribus augeatur. Quo
fit ut particula P, eodem ferè tempore
describat orbitam BPG, quo velocitate
mediocri describeret circulum cujus esset
radius PS.

(f) * Neque tamen particulae veloci-
res. Nam vortex non potest esse in statu
permanenti quin particula P, in spatiis
angustioribus LN, FH, ad centrum S
acce-

velocitatis. Pergendo à spatiis angustioribus in latiora recedent paulo longius à centro, sed isto recessu tardescunt; & accedendo postea de latioribus ad angustiora accelerabuntur, & sic per vices tardescunt & accelerabuntur particulæ singulæ in perpetuum. (s) Hæc ita se habebunt in vase rigido. Nam in fluido infinito constitutio vorticum innotescit per propositionis hujus corollarium sextum.

Proprietates autem vorticum hæc propositione investigare conatus sum, ut pertentarem siquâ ratione phænomena cœlestia per vortices explicari possint. Nam phænomenon est, quod planetarum circa jovem revolventium tempora periodica sunt in ratione sesquiplicatâ distantiarum à centro jovis; & eadem regulâ obtinet in planetis qui circa solem revolvuntur. Obtinent autem hæ regulæ in planetis utrisque quam accuratissimè, quatenus observationes astronomicæ hactenus prodidère. Ideoque si planetæ illi à vorticibus circa jovem & solem revolventibus deferantur, debebunt etiam hi vortices eadem lege revolvî. Verum tempora periodica partium vorticis prodierunt in ratione duplicatâ distantiarum à centro motus: neque potest ratio illâ diminui & ad rationem sesquiplicatam reduci, (h) nisi vel materia vorticis eo fluidior sit quo longius distat à centro, vel resis-

accedat; & idèd necesse est ut in iisdem spatiis conatus recedendi à centro minùs augeatur per incrementum velocitatis, quam diminuitur per decrementum curvaturæ. Est enim vis quâ particula P, in loco G, nititur à circumferentiâ M G recedere ut quadratum velocitatis particulæ directæ & radius circuli curvam osculantis in G, inversè (cor. 1. prop. 4. & not. 121. lib. 1.).

(g) * Hæc ita se habebunt, in vase rigido aut in spatio aliis vorticibus circumdato, quo tanquam vase, juxta Cartesii opinionem materia vorticis continetur. Ex his autem Newtoni observationibus sequitur. 1^o. Planetarum qui circa Cartesiani vorticis centrum eadem lege cum vorticis partibus moventur, orbitas id magis ad circuli figuram accedere de-

bere quo centro vorticis propiores sunt, & propterea excentricitatem orbitæ Mercurii longè minorem esse excentricitatem orbitæ Saturni & omnium superiorum planetarum; contrà observationes astronomicas. Sequitur 2^o. in Cartesianâ hypothese explicari non posse cur planetæ ellipses accuratas, non verò circulos aut irregulares figuras describant. Sequitur 3^o. omnium orbitalium aphelia & perihelia à sole spectata in iisdem inter fixas locis esse posita atque immota manere; cum tamen ex observationibus astronomicis certum sit, planetarum aphelia à se invicem longe distare & lento motu agi.

(h) * Nisi vel materia vorticis eo fluidior sit. (Per not. 332.).

resistentia, quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, ex auctâ velocitate quâ partes fluidi separantur ab invicem, augeatur in maiore ratione quam ea est in quâ velocitas augetur. Quorum tamen neutrum rationi consentaneum videtur. Partes crassiores & minus fluidæ, nisi graves sint in centrum, ⁽ⁱ⁾ circumferentiam petent; & verisimile est quod, etiamsi demonstrationum gratiâ hypothesin talem initio sectionis huius proposuerim, ut resistentia velocitati proportionalis esset, tamen ^(k) resistentia in minori sit ratione quam ea velocitatis est. Quo ^(l) concesso, tempora periodica partium vorticis erunt in maiori quam duplicatâ ratione distantiarum ab ipsius centro. Quod si vortices (uti aliquorum est opinio) celerius moveantur prope centrum, dein tardius usque ad certum limitem, tum de novo celerius juxta circumferentiam; certe nec ratio sesquipli-
cata neque alia quævis certa ac determinata obtinere potest. ^(m) Viderint itaque philosophi quo pacto phænomenon illud rationis sesquiplicatæ per vortices explicari possit.

(i) * *Circumferentiam petent.* Id experientiâ constat; nam si aqua in vase contenta in vorticem agatur, paleæ & alia corpuscula minus fluida petunt circumferentiam.

(k) * *Tamen resistentia in minori sit ratione.* (Vid. ultimam not. in hoc schol.).

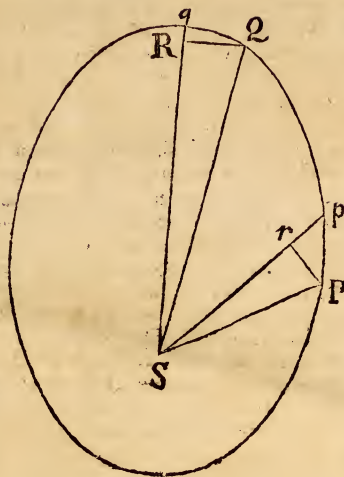
(l) * *Quo concesso.* (per not. 333.).

(m) * *Viderint itaque philosophi.* Difficultas crescit, si tria simul conjungantur quæ primus omnium Keplerus mirâ sagacitate ex observationibus Astronomicis deduxit. Primum est, planetas in ellipsis, quarum umbilicum sol occupat, revolutiones suas peragere. Secundum est planetas singulos radiis ad solem ductis, & satellites radiis ad suum primum ductis, areas describere temporibus proportionales. Tertium est, tempora periodica planetarum circa solem & satellitum circa primum suum esse in ratione sesquiplicatâ distantiarum à centro sui motus. Ex hac proportionem colligitur planetarum velocitates in mediocribus distantis ab umbilico communi esse reciproce in ratione subduplicatâ distantiarum illarum.

Sint enim D , & d , mediocres planetarum distantie T & t , eorum tempora periodica, & quoniam in singulis planetarum orbitis parva est distantie maximæ & minimæ differentia, si conferatur cum differentia quæ inter distantias duorum planetarum intercedit, spatia temporibus T & t , descripta erunt quam proxime ut distantie D & d ; unde velocitates erunt ut $\frac{D}{T}$ & $\frac{d}{t}$, hoc est, ut $\frac{D}{D^{\frac{3}{2}}}$, & $\frac{d}{d^{\frac{3}{2}}}$, sive

ut $\frac{1}{D^{\frac{1}{2}}}$ & $\frac{1}{d^{\frac{1}{2}}}$, seu in subduplicatâ ratio-

ne mediocrium distantiarum inversè, in quâ etiam ratione sunt velocitates partium vorticis circularis in distantis D & d , à sole (per prop. 53.). Verum per alteram analogiam, arearum scilicet & temporum, velocitates partium vorticis circularis sunt in ratione simplici distantiarum à sole reciproce. Nam si planeta P , orbitam ellipticam PQq describat & radiis ad umbilicum S ductis areas, æquales SPp , SQq , tempusculo dato ver-



rat, centro S & radiis SP, SQ describantur arcus circulares quam minimi Pr, QR, qui radiis SP, Sq, occurrant in r, & R, erit area SPp = SP × Pr = SQ q = SQ × QR, & hinc Pr:QR = SQ:SP. Sed Pr & QR sunt ut spatia circularia eodem tempore descripta ideoque ut velocitates circulares partium vorticis in P, & Q; Quare velocitates illæ sunt in ratione inversâ distantiarum. Porro quam difficile sit ab his aliisque contradictionibus hypothesim vorticum liberare, ex variis hæc de re eruditorum Dissertationibus satis manifestum est. Vid. Leibnitii tentamen de motuum cælestium causis, Villemotii opus de vorticibus; Illustissimi Marchionis Poleni dialogum de eadem materiâ; Dissertationes Celeber. Virorum Saurini in Comm. Acad. Reg. Scient. an. 1709., Bulfingeri de causâ gravitatis, Joan. Bernoullii Cogitationes novas de Systemate Cartesii, ejusdem Physicam Cælestem inter Academiæ Præmia, Domini De Molieres Lectiones Physicas.

Illustrium Authorum qui vorticum hypothesim strenue vindicarunt, varias hæc de re Dissertationes hic percurrere nimis longum foret, nec tantas componere lites nostrum est. Eam enim Newtonus sibi vel maxime impugnandam assumit vorticum hypothesim quam Cartesius ipse constituerat, nataque post primi auctoris mortem hujus systematis emendationes quam plurimas saltem directè non perit. At silentio præmittere non licet Dissertationem Doctissimi Viri Joan. Bernoullii ab Academiâ Regiâ Paris. præmio condecoram cui titulus est: Cogitationes novæ de Systemate Cartesii. Existimat Clariss. Autor superiorum propositionum demonstrationes mero sophismate laborare, eò quod Newtonus orbium contiguum & sese mutuo attentum impressionem solum definierit ex superficierum magnitudine & velocitate relativâ quâ ab invicem separantur; earum verò superficierum pressionem minimè consideraverit, vimque vectis neglexerit quæ, cæteris paribus, major est in majoribus rotis & minor in minoribus. Verum licet in suis demonstrationibus pressionem ubique æqualem supposuerit Newtonus, hujus tamen pressionis inæqualitatem in scholio consideravit, & quid ex illâ sequatur, generatim ostendit. Vim quidem vectis pro-

ptus neglexit, & meritò quidem, quantum intelligere possumus. Quamvis enim in vecte rigido cujus partes simul eodem motu angulari circâ hypomoclion revolvuntur, eò major sit efficacia quo cæteris paribus longior est vectis; quod videlicet vectis partes eò celerius moveantur, quò major est earum ab hypomoclio distantia, id tamen ad partes mediæ fluidi quæ circâ centrum aliquid revolvuntur, non videtur transferendum. Et licet Newtonus orbes solidos, demonstrationis gratiâ, primum fingat, eos tamen divisos supponit ac deinde in particulas innumeras subdividit ut demonstratio ad naturam mediæ fluidi accommodetur. Quod si ob qualemcumque partium fluidi cohesionem, aliqua habenda sit ratio vis vectis, certè ea non videtur assumenda distantie à vorticis centro proportionalis, quemadmodum fit in vecte perfecte rigido, seu cujus partes vi quasi infinitâ connexæ supponuntur & eodem motu angulari revolvuntur.

Cæterum Celeber. Joan. Bernoulli aliam usurpat hypothesim quæ Mechanicis perspecta nondum est certèque explorata. Supponit enim cum D. Amontons in monum. Paris. an. 1699. resistentiam quæ oritur ex frictione superficierum contiguarum utrumque inæqualium, manente earum-

DE MOTU
CORPO-
RUM.

dem in sese mutuo pressione, constantem esse; verum hypothesis illa minus placuit Clariss. Wolsio qui de eâ his verbis loquitur in elementis mechanice num. 965.: Equidem Amontons regulam universalem dedit computandi vim ad frictionem in dato quolibet casu superandam; sed cum omnem frictionem à solâ appensione ex pondere superincedentis deriveret, ex antecedentibus satis apparet quod proposito satisfacere nequeat: veram frictionis legem accuratissimis experimentis tentarunt Celeber. Philosophi Desaguillier & Muschenbroek; At eam haud satis constantem observarunt, ut patet ex iis quas Muschenbroek tom. 1. Physices descripsit experimentorum tabulis. Nil ergo certi hæc de re pronuntiari potest. Newtonus tamen conjecturam fecit resistentiam in minori esse ratione quam ea velocitatis est, eo forsan ductus argumento quod in Historiâ Acad. Reg. an. 1709. hoc ferè modo exponitur: si concipiantur superficies innumeris eminentiis asperæ, dum alia super aliam incedit, superficiei superioris eminentiæ intrâ cavitates inferioris, dato tempore, pressionis vi penetrant, sitque resistentia major, si intrâ superficiei inferioris cavitates altiùs ingrediantur superficiei superioris eminentiæ, at verò si major sit velocitas, superior superficies intrâ inferiorem eodem dato tempore minùs penetrat. Hinc si Clariss. Parentii ratio valeat, satis patet resistentiam in minori esse ratione quam ea velocitatis est. Atamen Clariss. Muschenbroek, factis experimentis, resistentiam velocitati proportionalem in motibus tardioribus invenit, in celerioribus verò eam in majori quam velocitatis ratione observavit.

Assumit D. Bernoullius impressiones orbium continguorum in se mutuo factas, esse in ratione compositâ ex ratione summe virium centrifugarum orbium omnium inferiorum ad centrum usque vorticis, ex ratione velocitatis quâ orbes contigui ab invicem separantur, & ex ratione distantiarum orbium illorum à centro; undè per analysim deducit tempora periodica partium vorticis sphericis homogenei esse in ratione radicum cubicarum dignitatis quintæ distantiarum à centro; earum verò celeritatem sub æquatore esse reciproce in ratione radicum cubicæ quadrati distantiarum à centro. Si in hypothesis Bernoullii

negligatur vis vectis, eodem calculo quo usus est, tempora periodica inveniuntur proportionalia radicibus cubicis dignitatis quartæ distantiarum à centro; Si verò supponamus impressiones orbium in se mutuo factas, esse in ratione compositâ ex ratione pressionum, ratione velocitatum relativarum & ratione superficierum, tempora periodica Bernoulliano calculo inveniuntur quadratis distantiarum proportionalia, uti Newtonus per suam hypothesis invenerat; & si cum his tribus rationibus componatur ratio distantiarum à centro ut vis vectis exprimatur, tempora periodica reperiuntur proportionalia radicibus cubicis dignitatis septimæ distantiarum à centro. Hæc verò analogiæ omnes à regulâ illâ Keplerianâ, quâ tempora periodica statuuntur esse in ratione sesquiquadratâ distantiarum, dissentiant. Ut ergo vorticis sphericis leges cum Kepleri Sanctis conciliet Bernoullius, supponit densitatem vorticis esse in ratione subduplicatâ distantiarum centro reciproce, planetas verò non esse ejusdem prorsus densitatis cum medio fluido in quo primùm collocati sunt, ideòque ob majorem vel minorem suam densitatem in eo medio successivè descendere & ascendere, intereandem circulari motu vorticis abripiuntur, ex quibus motibus simul compositis nascuntur ellipticæ planetarum trajectoriæ & apheliorum lentissimi motus. Sed medium illud in quo planeta, cum densior est, descendit & ubi rarior est, ascendit, vel grave est in centrum vorticis vel non. Si grave non sit, planeta in medio rariori postius, eodemque cum medio illo gyrationis motu actus, majori vi à centro recedere & spiralem trajectoriam describendo in infinitum abire debet; & contrâ, planeta in medio densiori primùm collocatus, ad centrum per spiralem lineam perpetuò accederet, quod medi densioris major esse debeat vis centrifuga quam planetæ rarioris. Si medium grave sit in centrum vorticis, ipsiusque densitas, decrefcentibus distantii à centro, crescat, cælestis materiæ densitas, ob parvam orbitarum quas planetæ describunt, excentricitatem, æqualis assumi potest densitati cujusque planetæ huic materiæ innatantis; atque adeò densitas cælestis materiæ ad distantiam saturni æqualis erit densitati saturni, ad distantiam Jovis, Mar-

PROPOSITIO LIII. THEOREMA XLI.

LIBER
SECUND.
SECT.
IX.
PROP.
LIII.
THEOR.
XLI.

Corpora, quæ in vortice delata in orbem redeunt, ejusdem sunt densitatis cum vortice, & eâdem lege cum ipsius partibus quoad velocitatem & cursus determinationem moventur.

Nam si vorticis pars aliqua exigua, cujus particulæ seu puncta physica datum servant situm inter se, congelari supponatur: hæc, quoniam neque quoad densitatem suam, neque quoad vim insitam aut figuram suam mutatur, movebitur eâdem lege ac prius: & contra, si vorticis pars congelata & solida ejusdem sit densitatis cum reliquo vortice, & resolvatur in fluidum, movebitur hæc eâdem lege ac prius, nisi quâtenus ipsius particulæ jam fluidæ factæ moveantur inter se. Negligatur igitur motus particularum inter se, tanquam ad totius motum progressivum nil spectans, & motus totius idem erit ac prius. Motus autem idem erit cum motu aliarum vorticis partium à centro æqualiter distantium, propterea quod solidum in fluidum resolutum sit pars vorticis cæteris partibus consimilis. Ergo solidum, si sit ejusdem densitatis cum materia vorticis, eodem motu cum ipsius partibus movebitur, in materiâ proximè ambiente relativè quiescens. Sin densius sit, (n) jam magis conabitur recedere à centro vorticis quam prius; ideoque vorticis vim illam, quâ prius in orbitâ suâ tanquam in æquilibrio constitutum retinebatur, jam superans, recedet à centro & re-

vol-

tis &c. æqualis erit densitati horum planetarum & omnes illæ densitates erunt inter se in ratione subduplicatâ distantiarum à sole reciproce. Si itaque telluris densitas mediocris æqualis supponatur densitati aquæ, materia cælestis inter solem & tellurem constituta aquâ densior erit & corporum motui maximè resister. Sed ut ex cometarum motibus, aliisque observationibus constat, materia cælestis inter solem & tellurem motui corporum minimè resister. Nam cometarum motus sunt summè regulares, & easdem leges

cum planetarum motibus observant, & in omnes cæli plagas liberrimè feruntur, atque ad solem usque ferè penetrant sine resistentiâ.

(n) * *Jam magis conabitur.* Nam vis centrifuga motrix, cæteris paribus, augetur vel minuitur in ratione quantitatis materiæ (per def. 8. lib. 1.) & materiæ quantitas, dato corporis volumine, augetur vel minuitur in ratione densitatis (2. lib. 1.).

333

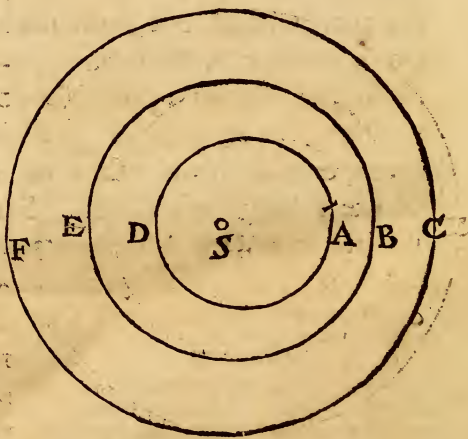
volvendo describet spiralem, non amplius in eundem orbem rediens. Et eodem argumento si rarius sit, accedet ad centrum. Igitur non redibit in eundem orbem nisi sit ejusdem densitatis cum fluido. Eo autem in casu ostensum est, quod revolveretur eadem lege cum partibus fluidi à centro vorticis æqualiter distantibus: *Q. E. D.*

Corol. 1. Ergo solidum quod in vortice revolvitur & in eundem orbem semper redit, relativè quiescit in fluido cui innatat.

Corol. 2. Et si vortex sit quoad densitatem uniformis, corpus idem ad quamlibet à centro vorticis distantiam revolvitur potest.

Scholium.

Hinc liquet planetas à vorticibus corporeis non deferri. Nam planetæ secundum hypothesin *Copernicæam* circa solem delati revolvuntur in ellipsis umbilicum habentibus in sole, & radiis ad solem ductis areas describunt temporibus proportionales. At partes vorticis tali motu revolvitur nequeunt. Designent *AD*, *BE*, *CF*, orbis tres circa solem *S* descriptos, quorum extimus *CF* circulus sit soli concentricus, & interiorum duorum aphelia sint *A*, *B* & perihelia *D*, *E*. Ergo corpus quod revolvitur in orbe *CF*, radio ad solem ducto areas temporibus proportionales describendo, (°) movebitur uniformi cum motu. Corpus autem quod revolvitur in Orbe *BE*, tardius



(°) * Movebitur uniformi cum motu, & proinde æquales arcus, hoc est, æquales. Equalibus enim temporibus æquales areas, lia spacia describuntur.

dius movebitur in Aphelio *B* & velocius in Perihelio *E*, LIBER
(*P*) secundum leges Astronomicas; cum tamen (*q*) secundum SECT. IX;
leges Mechanicas materia Vorticis in spatio angustiore inter *A* PROP.
& *C* velocius moveri debeat quam in spatio latiore inter *D* LIII.
& *F*; id est; in Aphelio velocius quam in Perihelio. Quæ THEOR.
duo repugnant inter se. Sic in principio Signi Virginis, ubi XL I.
Aphelium Martis jam versatur; distantia inter orbes Martis &
Veneris est ad distantiam eorundem orbium in principio Signi
Piscium ut tria ad duo circiter, & propterea materia Vorticis
inter Orbes illos in principio Piscium debet esse velocior quam
in principio Virginis in (*r*) ratione trium ad duo. Nam quo
angustius est spatium per quod eadem Materiæ quantitas eod-
em revolutionis unius tempore transit, eo majori cum velo-
citate transire debet. Igitur si Terra in hac Materiâ cœlesti
relative quiescens ab eâ deferretur, & unâ circa Solem revol-
veretur, (*r*) foret hujus velocitas in principio Piscium ad ejus-
dem velocitatem in principio Virginis in ratione sesquialterâ.
(*r*) Unde Solis motus diurnus apparens in principio Virginis
major esset quam minorum primorum septuaginta, & in prin-
cipio

(*P*) * *Secundum leges Astronomicas.* Quoniam axis ellipseos per aphelium *B* & perihelium *E* transit estque ellipsi normalis, area quam radius vector *SB* tempore quam minimo describit, erit æqualis rectangulo ex distantia *SB* in arcum quam minimum à corpore in *B* descriptum; & similiter area æqualis quam radius vector *SE* eodem tempore quam minimo describit, æquatur rectangulo ex distantia *SE* ductâ in arcum à corpore in *E* descriptum, & idè prior arcus est ad posteriorem, hoc est, velocitas in *B* est ad velocitatem in *E*, ut distantia *SE*, ad distantiam majorem *SB*.

(*q*) * *Secundum leges mechanicas.* Nam cum vortex supponatur esse in statu permanenti, æquales materiæ quantitates per spatium angustius *AC*, & per spatium latius *DF*, ut fit in fluviis, eodem tempore transeunt, & propterea materia vorticis in spatio angustiore inter *A* & *C*,

velocius movetur quam in spatio latiore inter *D* & *F*. Quantitas autem materiæ, quæ dato tempore transit per spatium *AC*, vel *DF*, est ut spatium hoc directe & materiæ velocitas mediocris inverse, & idè mediocris velocitas materiæ inter *A* & *C*, est ad mediocrem velocitatem materiæ inter *D* & *F*, ut *FD* ad *AC*.

(*r*) * *In ratione trium ad duo.* (per not. præced.)

(*r*) * *Foret hujus velocitas.* Ex observationibus Astronomicis constat terram inter Veneris & Martis orbes positam esse.

(*r*) * *Unde solis motus diurnus apparens.* Hic motus est angulus quem sol, radiis ad terram ductis, proprio motu ab occidente in orientem unoquoque die describere nobis videtur, quem quidem angulum terra, radiis ad solem ductis, in hypothesi copernicæ, conficit. Porro notissimum est circulum illum quem sol inter fixas motu annuo describere videtur,

DE MOTU
CORPO-
RUM.

cipio Piscium minor quam minorum quadraginta octo: & cum tamen (experientiâ teste) apparens iste Solis motus major sit in principio Piscium quam in principio Virginis, & propterea Terra velocior in Principio Virginis quam in Principio Piscium. (u) Itaque Hypothesis Vorticum cum Phænomenis Astronomicis omnino pugnat, & non tam ad explicandos quam ad perturbandos motus cœlestes conducit. Quomodo verò motus isti in spatiis liberis absque Vorticibus peraguntur intelligi potest ex Libro primo, & in Mundi Systemate plenius docebitur.

ab Astronomis dividi in partes duodecim æquales, seu signa quorum hæc duo virgo & pisces sunt directè opposita, ità ut dum terra in hyporhesi Copernici, est in principio piscium, sol appareat in principio virginis & contrà. Cum igitur angularis velocitas terræ in principio piscium sit ad ejus velocitatem angularem in principio virginis ut 3 ad 2, solis motus diurnus apparens in principio virginis est ad ejus motum apparentem in principio piscium in eadem ratione 3 ad 2. Solis motus diurnus apparens medius est minorum primorum 59 & secundorum 8, seu secundorum 3548, qui numerus dicatur M ; Quare si solis motus diurnus apparens in principio virginis, ponatur $= M + X$, & in principio piscium $= M - X$, erit $M + X : M - X = 3 : 2$, undè invenitur $X = \frac{1}{5} M = 707''$ quam proximè, ac proiudè erit $M + X = 4255'' = 70' + 55''$, & $M - X = 2841'' = 47' + 21''$. Ergo solis motus diurnus apparens in principio virginis major esset quam minorum primorum septuaginta, & in principio piscium minor

quam minorum quadraginta octo; cum tamen ex observationibus Astronomicis sol in principio virginis è tellure visus motu diurno conficere videatur minuta prima 58 tantum & in principio piscium minuta prima 60 seu gradum unum,

(u) * *Itaque hypothesis vorticum.* Quoniam vorticis materia circulos describit æquatori vorticis parallelo, necesse est (per hanc prop. 53.) ut planetæ omnes ferantur in orbitis æquatori parallelis, sed observatum est nullum planetam in orbitâ æquatori parallela revolutiones suas absolvere, & cometas variis directionibus in omnes cœli plagas ferri. Eadem est difficultas si per vim centrifugam partium vorticis explicetur vis centripeta seu gravitas corporum quæ ad axem vorticis perpendiculariter tendere deberent, non verò ad vorticis centrum dirigi. Sed de his vid. acta Erudit. Lips. an. 1686. & 1695.; Diaria erudit 1703. 1707. monumenta Acad. Paris. 1709. Dissertationis Clar. Hugenii & Bullfingeri de causâ gravitatis.

FINIS TOMI II.

INDEX SECTIONUM DE MOTU CORPORUM.

T O M I I I.

SECT. I.	D E motu corporum quibus resistitur in ratione velocitatis.	Pag. 1
SECT. II.	De motu corporum quibus resistitur in duplicatâ ratione velocitatis	46
SECT. III.	De motu corporum quibus resistitur partim in ratione velocitatis, partim in ejusdem ratione duplicatâ.	121
SECT. IV.	De corporum circulari motu in mediis resistentibus.	142
SECT. V.	De densitate & compressione fluidorum, deque hydrostaticâ.	165
SECT. VI.	De motu & resistentiâ corporum funependulorum.	189
SECT. VII.	De motu fluidorum & resistentiâ projectilium.	250
SECT. VIII.	De motu per fluida propagato.	340
SECT. IX.	De motu circulari fluidorum	397

ERRATA TOMI II. IN TEXTU.

Pag. 132. lin. 13. *acendit* *lege* *ascendit*. P. 196. l. Quar *leg.* Quare.

ERRATA IN NOTIS.

Pag. 5. col. 1. lin. 26. $rdt = gdt$ *leg.* $rdt - gdt$. P. 8. c. 2. l. 14. *per uniant* *leg.* *perveniant*. *Ibid.* l. 20. *prio ratio* *leg.* *prior ratio*. P. 13. c. 2. l. 8. v. gr. *cum deleantur hæc verba*. P. 14. c. 1. l. 1. *in tabulas* *leg.* *in tabulis*. *Ibid.* l. 5. *quantifas* *leg.* *quantitas*. P. 19. c. 1. l. 3. *ad motum temporis* *leg.* *ad modum temporis*. P. 35. c. 1. l. 8. *logarithmicam* *leg.* *per logarithmicam*. P. 40. c. 2. l. 11. *jungantur* *leg.* *jungatur*. P. 57. c. 1. l. 21. $\frac{1}{4} b$ *leg.* $\frac{1}{2} b$. *Ibid.* col. 2. l. 33. *nascenti, ortu* *leg.* *nascentis ortu*. P. 58. c. 1. l. 11. *avelocitates* *leg.* *velocitates*. P. 130. c. 1. l. 35. *vel amittere deleatur* *amittere*. P. 190. c. 2. l. 1. $\sqrt{MO} = m\phi$ *leg.* $\sqrt{MR} = \sqrt{mr}$. P. 191. c. 2. l. 32. *arcûs de* *leg.* *arcûs d c*. P. 222. c. 2. l. 9. *Summâ* *leg.* *Summa*. P. 223. *usque ad paginam 233. ad marginem notatum est* 182. *leg.* 183. P. 235. *ad marginem* 183. *leg.* 184. P. 295. col. 2. l. 10. *mathematicâ* *leg.* *mathematica*. P. 300. c. 1. l. 37. *aqua per conodem* *leg.* *aqua quæ per conodem*. *Ibid.* c. 2. l. 5. *affecati* *leg.* *affecuti*.

In initio singularum notarum quibus numerus præfixus non fuit, ejus loco asteriscus * depictus est: à pagina verò 130 alter asteriscus subinde reperietur, cujus alius non est usus quàm ut distinguat ea quæ inserta sunt ab Editore (eo jure sibi ab Autoribus commentarii concessio); idem etiam designat signum (†) quibusdam notis præfixum ne scilicet turbaretur ordo litterarum ab Autoribus ipsis adhibitis.





